# PHYSIKALISCHE BERICHTE

Herausgegeben vom

## VERBAND EUTSCHER PHYSIKALISCHER GESELLSCHAFTEN E.V.

Redaktion:

#### HERMANN EBERT und MICHAEL SCHÖN

Wissenschaftlicher Beirat:

J. BARTELS, W. GENTNER, W. GROTRIAN+, F. HUND, M. v. LAUE
M. PFLÜCKE, R. W. POHL, B. RAJEWSKY, R. ROMPE, A. SCHEIBE
F. TRENDELENBURG, R. VIEWEG, K. WOLF



## PHYSIKALISCHE BERICHTE

Herausgegeben vom Verband Deutscher Physikalischer Gesellschaften e. V. unter der Redaktion von H. Ebert und M. Schön

Band 33

Oktober 1954

Heft 10

### I. Allgemeines

11209 Walter Rollwagen. Der Physiker im Betrieb. Praktische Hinweise für den Anfänger. Phys. Bl. 10, 364-367, 1954, Nr. 8. (Aug.) (München.)

11210 John Tyndall. Der Mensch und die Naturwissenschaft. Phys. Bl. 10, 385 bis 388, 1954, Nr. 9. (Sept.)

11211 H. Piloty. Gedanken zur Förderung der Angewandten Forschung. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 1-6, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (München.)

11212 Manfred Knayer. Entwicklung und Erfolge der Planungsforschung (operations research). Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 349-352, 1954, Nr. 11/12. (15. Apr.) (Stuttgart.)

11213 Wallace A. Hilton and Opal R. Carlin. Physics library expenditures. Amer. J. Phys. 20, 518-519, 1952, Nr. 8. (Nov.) (Liberty, Miss., William Jewell Coll.)

11214 \*Handbuch der Technischen Betriebskontrolle, herausgeg. von J. Krönert. Bd. IV. Physikalisch-chemische Analyse im Betrieb. Mit 421 Abb. im Text, XVI. u. 621 S. Leipzig, Akademische Verlagsbuchhandlung Geest & Portig K. G., 1953. Ganzleinen 48,— DM. Als erster Band der vorgesehenen fünf Bände ist der vierterschienen mit folgenden Beiträgen: H. Grüss. Thermische Verfahren zur Gasanalyse. F. Lieneweg. Elektrolytische Potentiale. F. Lieneweg. Polarisationsmessungen. Th. Gast. Physikalisch-chemische Analyse durch Messung der Dielektrizitätskonstanten. Th. Gast. Physikalisch-chemische Analyse durch Messung des Verlustfaktors. M.Kornetzki. Magnetische Mehoden. H.O. Müller †. Übermikroskopie und Elektronenbeugung. W. Schaaffs und R. Pohlmann. Akustische Analysenerfahren. E. A. W. Müller. Technische Röntgen- und Gammadurchstrahlung. E. A. W. Müller. Zerstörungsfreie Werkstoffprüfung mit Magnetpulvern. R. Pohlmann. Messung von Stoffeigenschaften mit akustischen Mitteln. R. Pohlmann. Ernittlung von Materialfehlern auf akustischem Wege.

1215 \*Franz Wolf. Grundzüge der Physik. Band II. Elektrizitätslehre. Optik. Itomistik. Mit 450 Abb. im Text, XII u. 565 S. Karlsruhe, Verlag G. Braun, 1954. Janzleinen 28, — DM. Im zweiten Band der Grundzüge der Physik (Band I. diese Ber. 31, 1, 1952), die sich nicht nur an Physiker, sondern auch an Vertreter enachbarter Disziplinen wenden, werden Fragen von besonderer Bedeutung einchender behandelt als es im ersten Band geschehen ist. Die Zusammenhänge erden in Größengleichungen geschrieben, als Maßsystem wird vorwiegend das auf

vier Grundgrößen beruhende rationale verwendet, ohne jedoch die absoluten Systeme zu übergehen. — Inhalt: Elektrizitätslehre. A. Elektrostatik. B. Elektrodynamik. 1. Grundtatsachen über den elektrischen Strom. 2. Strom und Wärme. 3. Strom und chemische Umwandlung. 4. Elektromagnetismus. 5. Induktion. 6. Abschluß der Betrachtungen über Größensysteme. 7. Veränderliche Ströme und ihre Felder. C. Mechanismen der Elektrizitätsleitung. Optik. 1. Geometrische Optik. 2. Wellenoptik. 3. Lichtstrahlung. Atomistik. 1. Vorläufige Erfahrungen über den Bau der Atome. 2. Die Atomhülle. 3. Der Atomkern. 4. Zusammengesetzte Materie. Verzeichnis der Tabellen. Namen- und Sachverzeichnis.

11216 \*Grimsehl. Lehrbuch der Physik. Erster Band. Mechanik, Wärmelehre, Akustik. Fünfzehnte Auflage, herausgeg. von W. Schallreuter. Mit 722 Abb. im Text, IX u. 622 S. Leipzig, G. B. Teubner, 1954. Ganzleinen 21,40 DM. Die 15. Auflage des bekannten Lehrbuchs wurde unter Erhaltung der Grimsehlschen Anlage neubearbeitet. Insbesondere wurde die Darstellung durch Vektoren eingeführt. In der Wärmelehre wurde der Begriff der Enthalpie aufgenommen. Besonders stark wurde der Abschnitt Akustik umgearbeitet und ergänzt. — Inhalt: Einleitung. 1. Maße und Messen. 2. Bewegungslehre (Kinematik oder Phoronomie). 3. Die Lehre von den Kräften (Statik und Dynamik). 4. Bewegung mit Reibung und Übertragung der Kraft. 5. Massenanziehung (Gravitation). 6. Der Feinbau der materiellen Körper. 7. Elastizität und Festigkeit. 8. Das Verhalten der Flüssigkeiten und Gase. 9. Strömen von Gasen und Flüssigkeiten. 10. Schwingungen und Wellen. 11. Wärmelehre. 12. Akustik. Anhang (Grundzüge der Vektorrechnung. Über das Rechnen mit kleinen Größen. Tabellen). Namenverzeichnis. Sachverzeichnis. Lebensdaten bedeutender Naturforscher. Bildquellen.

11217 \*Fritz Löwe. Optische Messungen des Chemikers und des Mediziners. Technische Fortschrittsberichte. Fortschritte der chem. Technologie in Einzeldarstellungen, herausgeg. von B. Rassow, Bd. 6. Sechste, neubearbeitete Auflage. Mit 138 Abb. im Text, 4 Spektraltafeln, XX u. 364 S. Dresden und Leipzig, Verlag von Theodor Steinkopff, 1954. Kart. 10,50 DM geb. 12,50 DM. Unter Beibehaltung des wertvollen Bewährten wurden in dem vorliegenden Fortschrittsbericht die in der Berichtszeit neu entwickelten Geräte der spektrochemischen Analyse, die Verbesserungen der Verstärkertechnik, der Kolorimeter und der Refraktometer behandelt. — Inhalt: I. Angewandte Spektroskopie. 1. Typen von Spektroskopen und Spektrographen. 2. Absorptionsspektroskopie. 3. Die Spektralanalyse. II. Photometrie im Dienste des Chemikers und Mediziners. 1. Begrenzung des Stoffes. 2. Die einfachsten Grundbegriffe der Farbenlehre. 3. Photometerkonstruktionen. 4. Die Messung der Rückstrahlung fester Körper. 5. Die Messung der Lichtdurchlässigkeit durchscheinender Proben. 6. Farbtonbestimmungen an festen Körpern. 7. Farbmessung an Flüssigkeiten. 8. Beobachtung und Messung der Fluoreszenz. 9. Trübungsmessungen an Flüssigkeiten. 10. Nebelmessungen an Gasen. III. Refraktometrie. 1. Typen von Refraktometern. 2. Refraktometrische Methoden in der technischen Chemie. 3. Die refraktometrische Untersuchung von Nahrungsmitteln. 4. Refraktometrische Methoden in der Biochemie. IV. Interferometrie. 1. Typen von Interferometern. 2. Die Untersuchung von Gasgemischen. 3. Die Untersuchung von Flüssigkeiten. Anhang. Fünf neue Tabellen für die refraktometrische Praxis. Literaturverzeichnisse. Spektraltafeln. Namen-, Sachverzeichnis. Verzeichnis der behandelten Elemente.

11218 \*H. F. Mayer. Prinzipien der Puls-Code-Modulation. Mit 25 Abb. im Text, 76 S. Berlin-Siemensstadt, München, Siemens & Halske, Aktiengesellschaft,

1952. In der kleinen Monographie, einer Übersetzung eines Beitrags des Verf. in Advances in Electronics 3, 1951, wird ein Überblick über das Puls-Code-Verfahren gegeben. — Inhalt: 1. Einleitung. 2. Kurzer Überblick über geräuschmindernde Übertragungsverfahren. 3. Das Abtast-Theorem. 4. Quantisierung. 5. Codierung. 6. Grundsätzliche Arbeitsweise auf der Senderseite. 7. Grundsätzliche Arbeitsweise auf der Senderseite. 7. Grundsätzliche Arbeitsweise auf der Empfängerseite. 8. Wiedergabetreue bei PCM-Übertragung. 9. Übertragungsfluß bei der PCM-Übertragung. 10. PCM und das Zeitgesetz der elektrischen Nachrichtentechnik. 11. Literaturverzeichnis.

11219 \*W. König. Grundzüge der Meteorologie. Mathematisch-physikalische Bibliothek, Reihe I. Herausgeg. von W. Lietzmann. Bd. 70. Zweite, ergänzte Auflage. Mit 21 Abb. im Text, 71 S. Leipzig, B. G. Teubner Verlagsgesellschaft, 1953. Kart. 2, — DM. Einem größeren Leserkreis wird ein Überblick über das Gesamtgebiet der Meteorologie gegeben. — Inhalt: 1. Begriff und Einteilung. 2. Allgemeine Eigenschaften der Atmosphäre. 3. Die Lufttemperatur. 4. Bewegungen der Luft. 5. Der Wasserdampfgehalt der Luft und seine Folgeerscheinungen. 6. Klimatologie. 7. Witterungskunde. 8. Meteorologische Instrumente. 9. Beobachtungsmethoden. Schön.

11220 \*Josef Lense. Reihenentwicklungen in der mathematischen Physik. Dritte, verbesserte Auflage. Mit 48 Abb. im Text u. 216 S. Berlin, Walter de Gruyter & Co., 1953. Ganzleinen 26,— DM. In ihren wesentlichen Eigenschaften werden die bei den wichtigsten Reihenentwicklungen der mathematischen Physik verwendeten Funktionen eingehend behandelt, soweit es sich nicht um Potenzoder Fouriersche Reihen handelt.— Inhalt: 1. Asymptotische Reihen. 2. Gammafunktionen. 3. Orthogonalfunktionen. 4. Besselsche Funktionen. 5. Kugelfunktionen (räumliche und zonale, zugeordnete Funktionen, Legendersche Funktionen zweiter Art, Kugelflächenfunktionen). 6. Lamesche Funktionen. Namen- und Sachverzeichnis.

11221 \*I. G. Petrovskij. Vorlesungen über die Theorie der Integralgleichungen. Aus dem Russischen übersetzt von R. Herschel. 100 S. Würzburg, Physica-Verlag, 1953. Inhalt: 1. Einführung. Die Fredholmschen Sätze. 2. Vollerrasche Integralgleichungen. 3. Integralgleichungen mit reellen, symmetrischen Kernen, Anhang (Reduktion einer quadratischen Form durch eine orthogonale Transformation. Theorie der Integralgleichungen mit symmetrischen Kernen, die im Lebesgueschen Sinne quadratisch integrabel sind).

11222 \*S.I. Wawllow, Die Mikrostruktur des Lichtes. Aus dem Russischen übersetzt von Detlev Lyons. Mit einer Kunstdrucktafel, 62 Abb. im Text, VII u. 163 S. Berlin, Akademie-Verlag, 1954. Ganzleinen 12,— DM. Verf. gibt in der vorliegenden Monographie im wesentlichen eine Zusammenfassung von Untersuchungen, die von ihm und seinen Mitarbeitern über die Mikrooptik durchgeührt worden sind. — Inhalt: 1. Experimentelle Untersuchungen quantenhafter Schwankungserscheinungen des Lichtes nach der visuellen Methode Visuelle Methode zur Messung der quantenhaften Schwankungserscheinungen. Visuelle Messungen nichtsowjetischer Autoren an Schwankungserscheinungen. Schwankungserscheinungen und Eigenschaften des Auges. Schwankungsnessungen der Eigenschaften eines Lichtstromes bei geringen Intensitäten). Über die Voraussetzungen und einige Folgerungen der elementaren Lehre von der Interferenz des Lichtes. (Die Grenzen der Erfüllbarkeit des Superpositionsrinzips der Optik. Die Grundlagen der elementaren Interferenztheorie. Die nterferenz und die Natur der elementaren Strahler. Der Einfluß des Mediums uf die Interferenzerscheinungen. Die statistische Struktur des Interferenz

feldes.) 3. Eigenschaften des von einem absorbierenden Medium ausgestrahlten Lichtes. (Emission und Absorption des Lichtes bei induktiver Kopplung zwischen den Molekülen. Die Wanderung der absorbierten Energie infolge Resonanz und die Depolarisation der Fluoreszenz. Die Konzentrationsauslöschung der Lumineszenz und die induktive Resonanz. Lumineszenzauslöschung und Absorption des Lichtes.)

11223 \*Friedrich Hund. Materie als Feld. Eine Einführung. Mit 40 Abb. im Text, VIII u. 418 S. Berlin, Göttingen, Heidelberg, Springer-Verlag, 1954. Brosch. 48, - DM, geb. 52, - DM. In der vorliegenden Monographie gibt Verf. eine systematische Einführung in das Feldbild der Materie, wobei besonders das anschauliche Feldbild dargestellt wird, zu dem zwar nicht die Elementarteilchen, aber doch schon die Eigenzustände, die Unbestimmtheitsbeziehung, die chemische Kraft, Materieerzeugung, Spin, Kernkraft und Materieumwandlung gehören. Die Punkte, die die Quantisierung hinzufügt, werden herausgearbeitet. Die Darstellung schließt vor der Behandlung der eigentlichen Schwierigkeiten der Feldtheorie. - Inhalt: Grundlagen. 1. Elektromagnetisches Feld als Vorbild. 2. Vorrelativistisches anschauliches Wellenbild der Materie. 3. Relativistisches anschauliches Feldbild der Materie. 4. Einteilchensystem. 5. Quantentheorie der Mechanismen. 6. Feldquantelung. 7. Materie mit Spin 1. 8. Materie mit Spin 1/2. 9. Allgemeine Feldtheorie. 10. Verknüpfung von Materiearten. 11. Elementarteilchen Literatur, Sachverzeichnis. Schön.

11224 \*Werner Gohlke. Einführung in die piezoelektrische Meßtechnik. Technisch physikalische Monographien, herausgeg. von Rudolf Sewig, Bd. 8. Mit 206 Abb im Text, VIII u. 241 S. Leipzig, Akademische Verlagsgesellschaft Geest & Portig 1954. Ganzleinen 21,— DM. Für Studierende, Physiker und Ingenieure werder die der piezoelektrischen Meßtechnik zugänglichen Meßaufgaben, die physikalischen Grundlagen des Verfahrens, die neueren technischen Meßeinrichtunger sowie bisher vorliegende Meßergebnisse zusammengestellt. — Inhalt: Einleitung 1. Druckmessung. 2. Kraftmessung. 3. Beschleunigungsmessung. 4. Elektrische Bestandteile piezoelektrischer Meßeinrichtungen. 5. Eichung und Prüfung vor piezoelektrischen Meßeinrichtungen. 6. Zusatzgeräte für Messungen an Verbrennungsmotoren. 7. Sondermeßeinrichtungen. 8. Störungen bei piezoelektrischen Messungen. 9. Anhang: Eigenschaften des Seignettesalzkristalls. Schrift tum. Stichwortverzeichnis.

11225 \*Franz von Krbek. Grundzüge der Mechanik. Lehren von Newton. Einstein Schrödinger. Mit 3 Abb. im Text, 184 S. Leipzig, Akademische Verlagsgesellschaf Geest & Portig, 1954. Geb. 15.— DM. In je einem Kapitel werden die Mechanit von Newton, die von Einstein und die von Schrödinger entwickelt, wobe der Verf. bemüht ist, an mehreren Stellen die Ableitungen präziser zu fassen Im Aufbau weicht er gelegentlich vom Herkömmlichen ab. In einem vierter Kapitel wird ein ausführlicher historisch-kritischer Überblick gegeben.

Schön.

11226 Karl Kurz. Herkunft und Lebensalter von Physikern. Kulturgeographisch und soziologische Beobachtungen. Phys. Bl. 10, 413-419, 1954, Nr. 9. (Sept. (Bremen.)

11227 O. Förtsch. Gustav Heinrich Angenheister †. Gerl. Beitr. Geophys. 61 291-295, 1950, Nr. 4. K. Jung.

11228 René Fortrat. René Gosse (16. août 1883, 21. décembre 1943). Cah. Phys 1954, S. 1-7, Nr. 50. (Juli.) (Grenoble, Fac. Sci.) Schön.

- 11229 K. W. Wagner. Julius Hartmann †. Arch. elektr. Übertr. 6, 45-46, 1952, Nr. 2. (Febr.)
- 11230 Alfred Hermanni. Arch. elektr. Übertr. 5, 572, 1951, Nr. 12. (Dez.)
- 11231 J. Euler. Christian von Hofe †. Phys. Bl. 10, 368-369, 1954, Nr. 8. (Aug.) (Ellwangen.)
- 11232 E. Hettwig. Früz Lubberger zum Gedächtnis. Arch. elektr. Übertr. 6, 177 bis 178, 1952, Nr. 5. (Mai.)
- 11233 P. P. Ewald. Paul Niggli (1888-1953). Acta cryst. 6, 225-226, 1953, Nr. 3. (10. März.)
- 11234 E. Slebel. Otto Petersen †. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 281, 1954, Nr. 9. (21. März.)
- 11235 T. Laurent. Conny Palm +. Arch. elektr. Übertr. 6, 90, 1952, Nr. 3. (März.)
- 11236 Anton Frederik Philips. Arch. elektr. Übertr. 5, 572, 1951, Nr. 12. (Dez.)
- 11237 A. Betz. Ludwig Prandtl†. Z. Ver. dtsch. Ing. 95, 1117—1118, 1953, Nr. 33. (21. Nov.) (Göttingen.)
- 11238 K. Oswatitsch. Professor Dr. Ludwig Prandtl zum Gedächtnis. Acta phys. austr. 3, 1-3, 1953, Nr. 1. (Okt.)
- 11239 Heinrich Probst †. Arch. elektr. Übertr. 6, 134, 1952, Nr. 4. (Apr.)
- 11240 O. Kienzle. Friedrich Schwerd † Z. Ver. dtsch. Ing. 95, 1059, 1953, Nr. 31. (1. Nov.) (Hannover.)
- 11241 R. Feldtkeller. Felix Strecker. Arch. elektr. Übertr. 6, 46, 1952, Nr. 2. (Febr.)
- 11242 Franz Unger 70 Jahre. Arch. elektr. Übertr. 6, 90, 1952, Nr. 3. (März.)
- 11243 E. Mollwo. Robert Wichard Pohl 70 Jahre. Phys. Bl. 10, 369, 1954, Nr. 8. Aug.) (Erlangen.)
- 1244 K. W. Wagner. Gustav Doetsch zum 60. Geburtstag. Arch. elektr. Übertr. 6, 91, 1952, Nr. 11. (Nov.)
- 1245 K. W. Wagner. Gustav Leithäuser zum 70. Geburtstag. Arch. elektr. Übertr., 533-534, 1951, Nr. 12. (Dez.)
- 1246 K. W. Wagner. Hans Georg Möller zum 70. Geburtstag am 7. April 1952. rch. elektr. Übertr. 6, 133-134, 1952, Nr. 4. (Apr.)
- 1247 F. Rühmann. Carl Lehner zum 80. Geburtstag. Arch. elektr. Übertr. 6, 43, 352, Nr. 1. (Jan.)
- 1248 Fritz Schröter. August Karolus zum 60. Geburtstag. Arch. elektr. Übertr. 7, 7-119, 1953, Nr. 3. (März.)
- 249 Luigi Lombardi zum 85. Geburtstag. Arch. elektr. Übertr. 6, 353, 1952, 2. 9. (Sept.)
- 250 G. Joos. Robert Pohl 70 Jahre. Z. angew. Phys. 6, 335, 1954, Nr. 7. (Juli.)
  Schön.

11251 K. W. Wagner. Hans Rukop zum 70. Geburtstag. Arch. elektr. Übertr. 7, 61-62, 1953, Nr. 2. (Febr.)

Bd. 33, 10

- 11252 K. W. Wagner. Giancarlo Vallauri zum 70. Geburtstag. Arch. elektr. Übertr. 6, 397-398, 1952, Nr. 10. (Okt.)
- 11253 K. W. Wagner. Julius Wallot zum 75. Geburtstag. Arch. elektr. Übertr. 6, 89-90, 1952, Nr. 3. (März.)
- 11254 Herrn Professor Dr.-Ing. E. h. Dr. Karl Willy Wagner zum 70. Geburtstag am 22. Februar 1953. Arch. elektr. Übertr. 7, 63, 1953, Nr. 2. (Febr.)
- 11255 Ehrungen, die Herrn Professor Dr.-Ing. K. W. Wagner zu seinem 70. Geburtstag zuteil wurden. Arch. elektr. Übertr. 7, 119-122, 1953, Nr. 3. (März.)
- 11256 Alfred Werthelmer. Erinnerungen an meine Zusammenarbeit mit Professor Karl Willy Wagner. Zu seinem 70. Geburtstag gewidmet. Arch. elektr. Übertr. 7 122-125, 1953, Nr. 3. (März.) (New York.)
- 11257 Johannes Georgi. François Arago. Phys. Bl. 10, 408-412, 1954, Nr. 9 (Sept.) (Hamburg.)
- Karl Fritz. Beitrag zur Geschichte der Magnetronentwicklung in Deutschland bis 1945 Arch. elektr. Übertr. 6, 209-210, 1952, Nr. 5. (Mai.) (Darmstadt, Blaupunkt Werke.)

Gesellschaften. S. auch Nr. 12167.

- 11258 C. Stleler. Fortschritte der Schweißtechnik. Von der Schweißtechnischer Tagung in Hamburg 1953. Z. Ver. dtsch. Ing. 95, 1037-1038, 1953, Nr. 30 (21. Okt.) (Celle.)
- 11259 Weitere Neuerungen auf der 3. Europäischen Werkzeugmaschinen-Aus stellung. Z. Ver. dtsch. Ing. 95, 1045-1058, 1953, Nr. 31. (1. Nov.)
- 11260 Ernst Schmidt. Fortschritte der wärmetechnischen Forschung. Bericht übe die 23. Tagung des VDI-Fachausschusses für Wärmeforschung in Lindau ar Bodensee am 30. April und 1. Mai 1953. Z. Ver. dtsch. Ing. 95, 1177-1179, 1956 Nr. 35. (11. Dez.) (München.)
- 11261 W. Schlüter. Fortschritte in der Pulvermetallurgie. 6. Vollsitzung des Aus schusses für Pulvermetallurgie beim Verein Deutscher Eisenhüttenleute und Verei Deutscher Ingenieure. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 101-102, 1954, Nr. 4. (1. Febr. (Düsseldorf.)
- 11262 E. Slebel. Die Wandlung des Menschen durch die Technik. Die Vorträge de VDI-Sondertagung in Tübingen am 30. und 31. März 1953. Z. Ver. dtsch. Ing. 9 113, 1954, Nr. 5. (11. Febr.)
- 11263 G. Kiper. Aus der VDI-Arbeit: Tagung für Getriebetechnik 1953. Z. Ve dtsch. Ing. 96, 178-179, 1954, Nr. 6. (21. Febr.) (Berlin.)
- 11264 R. Oetker. Lehrgang für Regelungstechnik. Bericht über den vom Verei Deutscher Ingenieure und vom Verband Deutscher Elektrotechniker in Bonn vor 1. bis 3. September 1953 veranstalteten Lehrgang. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 309—311 1954, Nr. 10. (1. Apr.) (Karlsruhe.)

- 11265 Arbeitstagung für Spektroskopie der Physikalischen Gesellschaft in der DDR in Freiberg/Sa. am 17. und 18. April 1953. Exp. Techn. Phys. 1, 145, 1953, Nr. 4/5. (Nov./Dez.)

  Schön.
- 11266 L. Schneider. Hauptversammlung der Lichttechnischen Gesellschaft e. V. in Stuttgart am 16. November 1951. Jahresbericht des 1. Vorsitzenden. Lichttechnik, Berlin 4, 29-30, 1952, Nr. 2. (Febr.)
- 11267 G. Barleben. Die fachlichen Ergebnisse der Stockholmer CIE-Tagung. Zusammengestellt nach Berichten in der Jahresversammlung der Lichttechnischen Gesellschaft am 16.11.1951 in Stuttgart. Lichttechnik, Berlin 4, 30, 1952, Nr. 2. (Febr.)
- 11268 Verlauf der Jahrestagung der Lichttechnischen Gesellschaft. Lichttechnik, Berlin 4, 298-299, 1952, Nr. 11. (Nov.) Schlenk.
- 11269 Summer school and conference on the theory of the plastic deformation o, metals. Acta cryst. 6, 368, 1953, Nr. 4. (10. Apr.)
- 11270 Exhibition of X-ray crystallographic equipment. Acta cryst. 6, 572, 1953. Nr. 6. (10. Juni.)
- 11271 International Union of Crystallography. Third general assembly and international congress, Paris, 21-28 July 1954. Acta cryst. 6, 749-751, 1953, Nr. 8/9. (10. Sept.)
- 11272 Compte rendu de la réunion de la Société Suisse de Physique à Soleure, le 8 mai 1954. Helv. phys. acta 27, 149, 1954, Nr. 3. (30. Juni.)
- 11273 Proceedings of the Electron Microscope Society of America. J. appl. Phys. 24, 1414-1426, 1953, Nr. 11. (Nov.)
- 11274 Ralph W. G. Wyckoff and Thomas F. Anderson. Report on the 1953 meeting of the Deutsche Gesellschaft für Elektronenmikroskopie. J. appl. Phys. 24, 1414, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (London, Amer. Embassy; Philadelphia, Penn., Univ., Johnson Found.)
- 11275 Program of the spring meeting of the Optical Society of America. Hotel Statler. New York, New York, March 25, 26, and 27, 1954. J. opt. Soc. Amer. 44, 345, 1954, Nr. 4. (Apr.)
- 11276 J. Kaplan. Minutes of the Stanford Meeting December 28, 29, and 30, 1953. Phys. Rev. (2) 93, 939, 1954, Nr. 4. (15. Febr.)
- 11277 Karl K. Darrow. Proceedings of the American Physical Society. Minutes of the 1954 Annual Meeting held at Columbia University, New York City, January 28-30, 1954. Phys. Rev. (2) 94, 742-743, 1954, Nr. 3. (1. Mai.) (New York. N. Y., Columbia Univ., Amer. Phys. Soc.)
- 11278 Karl K. Darrow. Proceedings of the American Physical Society. Minutes of the Meeting of 26-27 February, 1954, at Austin, Texas. Phys. Rev. (2) 94, 802. 1954, Nr. 3. (1. Mai.) (New York, N. Y., Columbia Univ., Amer. Phys. Soc.)
- 11279 C. W. Kosten and M. L. Kasteleyn. Proceedings of the First ICA-Congress Electro-Acoustics 1953. 306 S. H. Ebert.
- 1280 E. C. Watson. Reproductions of prints, drawings and paintings of interest in he history of physics. 48. William Hyde Wollaston and the discovery of the dark lines n the solar spectrum. Amer. J. Phys. 20, 496—498, 1952, Nr. 8. (Nov.) (Pasadena. Schön.

- Kathleen Lonsdale. The training of modern crystallographers. Acta cryst. 6 874-875, 1953, Nr. 11/12. (10. Nov.) (London, Engl., Univ. Coll., Chem. Dep.)
- 11281 Marsh W. White. Production of professional physicists decreasing. Amer. J Phys. 20, 469-470, 1952, Nr. 8. (Nov.) (State College, Penn.)
- 11282 John N. Cooper. American physicists and their graduate degrees. Amer. J Phys. 20, 484-487, 1952, Nr. 8. (Nov.) (Columbus, O., State Univ.)
- 11283 E. U. Condon, K. K. Darrow and E. Fermi. Free tape recordings of speeches Amer. J. Phys. 20, 487, 1952, Nr. 8. (Nov.)
- 11284 Audio-visual Aids Committee of AAPT. Tape recordings of papers presented at the 1952 summer meeting. Amer. J. Phys. 20, 492, 1952, Nr. 8. (Nov.)
- 11285 J. L. Amorós y M. Font-Altaba. Expresión de las concentraciones vectoriales lineal y plana. An.Soc. esp. Fis. Quim. (A) 48, 89—98, 1952, Nr. 3/4. (März/Apr. (Barcelona, Dep. Crist. Röntgenol.)
- 11286 Ian G. Barbour and Ralph O. Kerman. An "original"experiment in hea for the first-year laboratory. Amer. J. Phys. 20, 493—496, 1952, Nr. 8. (Nov. (Kalamazoo, Milch., Kalamazoo Coll.)
- 11287 Leonard Eisner. A new design for a nodal slide. Amer. J. Phys. 20, 519, 1952, Nr. 8. (Nov.) (State College, Penn.)
- 11288 E. Scott Barr. Focusing with a white light source. Amer. J. Phys. 20, 521 1952, Nr. 8. (Nov.) (University, Alabama, Univ.)
- 11289 W. G. Marburger. An electronic demonstrator for damped electric oscillations Amer. J. Phys. 20, 516, 1952, Nr. 8. (Nov.) (Kalamazoo, Mich., Western Michigan Coll. Educat.)
- 11290 F. W. van Name jr. Concerning the frequencies resulting from distortion Amer. J. Phys. 20, 520, 1952, Nr. 8. (Nov.) (Lancaster, Penn., Franklin and Marshall Coll.)
- 11291 Gabriel Thierrin. Quelques propriétés des équivalences réversibles généralisées dans un demi-groupe. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1399—1401, 1953, Nr. 14. (8. Apr.)
- 11292 Roger Descombes. Sur un théorème classique d'Hurwitz, C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1460-1462, 1953, Nr. 15. (13. Apr.)
- 11293 Tadashi Michiura. On partially ordered groups without proper convex subgroups. Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 231-232, 1953, Nr. 3. (Mai/Juni.)
- 11294 Albert Nijenhuis. On the holonomy groups of linear connections. Ia. General properties of affine connections. Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 233-240, 1953, Nr. 3. (Mai/Juni.)
- 11295 Albert Nijenhuis. On the holonomy groups of linear connections. Ib. General properties of affine connections. Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 241-249, 1953. Nr. 3. (Mai/Juni.) (Princeton, Univ., Dep. Math.)
- 11296 N. G. de Brulin. On the factorization of finite abelian groups. Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 258-264, 1953, Nr. 3. (Mai/Juni) (Amsterdam, Univ.) Schön.

- 11297 N. G. de Bruijn. On the factorization of cyclic groups. Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 370-377, 1953, Nr. 4. (Sept./Okt.) (Amsterdam, Univ.)
- 11298 A. van Wijngaarden. On the coefficients of the modular invariant J ( $\tau$ ). Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 389-400, 1953, Nr. 4. (Sept./Okt.) (Amsterdam, Dep. Math. Centre.)
- 11299 A. van Wijngaarden. A transformation of formal series. I. u. II. Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 522-533, 534-543 1953, Nr. 5.(Nov./Dez.)(Amsterdam, Math. Centre, Dep.)
- 11300 A. M. Walker. The asymptotic distribution of serial correlation coefficients for autoregressive processes with dependent residuals. Proc. Camb. phil. Soc. 50, 60-64, 1954, Nr. 1. (Jan.) (Manchester, Univ.)
- 11301 Ragy H. Makar. On algebraic simple monic sets of polynomials. Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 250-257, 1953, Nr. 3. (Mai/Juni.)
- 11302 C. S. Meijer. Expansion theorems for the G-function. V. Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 349-357, 1953, Nr. 4. (Sept./Okt.)
- 11303 J. Verhoeff. On pseudo-convergent sequences. Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 401-404, 1953, Nr. 4. (Sept.) (Amsterdam, Math. Centr.)
- 11304 C. G. Lekkerkerker. A property of logarithmic concave functions. I. u. 11. Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 505-513, 514-521 1953, Nr. 5. (Nov./Dez.)
- 11305 Pierre Lalague. Classes de fonctions indéfiniment dérivables sommes de séries de Fourier lacunaires. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 887-889, 1953, Nr. 9. (2. März.)
- 11306 King-Lai Hiong. Un théorème général relatif à la croissance des fonctions holomorphes et privées de zéros dans le cercle unité et un nouveau critère de normalité pour une samille de fonctions holomorphes ou méromorphes. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1322—1324, 1953, Nr. 13. (30. März.)
- 11307 King-Lai Hiong. Sur les fonctions holomorphes dans le cercle unité ne prenant une valeur que p fois et admettant une valeur exceptionelle au sens de Picard-Borel ou au sens de R. Nevanlinna. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1628—1630, 1953, Nr. 17. (27. Apr.)
- 11308 King-Lai Hong. Sur la théorie des défauts relative aux fonctions holomorphes dans le cercle-unité; un nouveau critère de familles normales ou quasi normales. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1939—1941, 1953, Nr. 20. (18. Mai.)
- 11309 Szolem Mandelbrojt. Sur les propriétés arithmétiques des exposants d'une série de Dirichlet. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1464-1466, 1953, Nr. 15. (13. Apr.)
- 11310 Einar Hille. Sur le problème abstrait de Cauchy. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1466-1467, 1953, Nr. 15. (13. Apr.)
- 1311 Pierre Humbert. Quelques résultats relatifs à la fonction de Mittag-Leffler. R. Acad. Sci., Paris 236, 1467—1468, 1953, Nr. 15. (13. Apr.)
- 1312 Ricardo San Juan. Résolution d'un système infini d'équations linéaires. . R. Acad. Sci., Paris 236, 1841-1843, 1953, Nr. 19. (11. Mai.)
- 1313 Ricardo San Juan. L'accroissement des moments d'une fonction holomorphe ans un angle. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1941-1943, 1953, Nr. 20. (18. Mai.) Schön.

- 11314 Olli Lehto. Sur la théorie des fonctions méromorphes à caractéristique bornée. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1943—1945, 1953, Nr. 20. (18. Mai.)
- 11315 Maurice Fréchet. Les fonctions "para-analytiques" à n dimensions. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1832—1834, 1953, Nr. 19. (11. Mai.)
- 11316 Maurice Fréchet. Propriétés des fonctions para -analytiques à n dimensions. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2191-2193, 1953, Nr. 23. (8. Juni.)
- 11317 Maurice Fréchet. Formes canoniques des fonctions paraanalytiques à deux et à trois dimensions. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2364-2366, 1953, Nr. 25. (22. Juni.)
- 11318 Joseph Kampé de Fériet. Autocorrélation et spectre quadratique d'une fonction définie sur un groupe abélien localement compact. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2198-2200, 1953, Nr. 23. (8. Juni.)
- 11319 Joseph Kampé de Fériet. Un theorème d'unicité pour les intégrales de l'équation de la chaleur appartenant à la classe L.C.R. Acad. Sci., Paris 236, 1527-1529, 1953, Nr. 16. (20. Apr.)
- 11320 Marc Zamansky. Sur les séries divergentes. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2291-2293, 1953, Nr. 24. (15. Juni.)
- 11321 Udita Narayana Singh. Fonctions entières et transformée de Fourier généralisée. C. R. Acad. Sci., Paris 237, 14-16, 1953, Nr. 1. (6. Juli.)
- 11322 Arthur-J. Lohwater. Les valeurs asymptotiques de quelques fonctions méro morphes dans le cercle-unité. C. R. Acad. Sci., Paris 237, 16-18, 1953, Nr. 1 (6. Juli.)
- 11323 V. S. Krishnan. On uniconvergence spaces. J. Madras Univ. (B) 23, 17-bis 181, 1953, Nr. 2. (Apr.) (Dep. Math.)
- 11324 J. Mañas Díaz. Sobre algunos teoremas de la transformacion de Laplace Nota I. Derivacion e integracion. An. Soc. esp. Fis. Quim. (A) 48, 99-108, 1952 Nr. 3/4. (März/Apr.) (Madrid, Univ., Lab. Fis. Ind., Dep. Electr.)
- 11325 Justo Mañas Díaz. Sobre algunos teoremas de la transformación de Laplace Nota II. Convolución o composición. An Soc. esp. Fis. Quim. (A) 48, 201-208 1952, Nr. 7/8. (Juli/Aug.) (Univ., Lab. Fis. Ind., Dep. Electr.)
- 11326 N. G. de Brut jn. The difference-differential equation  $F'(x) = e^{a x + \beta} F(x-1 I.u.II.$  Proc. Acad. Sci. Amst. (A) **56**, 449 458, 459 464 1953, Nr. 5. (Nov./Dez (Amsterdam, Univ.)
- 11327 Maurice Parodi, Sur certaines équations intégrales fonctionnelles, C. R. Acac Sci., Paris 236, 1729-1731, 1953, Nr. 18, (4. Mai.)
- 11328 Pierre Brousse. Sur un problème de Dirichlet singulier. C. R. Acad. Sci. Paris 236, 1731-1732, 1953, Nr. 18. (4. Mai.)
- 11329 Christian Pauc. Contributions à une théorie de la différentiation de fonction d'intervalle sans hypothèse de Vitali. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1937-1938 1953, Nr. 20. (18. Mai.)

11330 Félix Browder. Le problème des vibrations pour un opérateur aux dérivées partielles self-adjoint et du type elliptique, à coefficients variables. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2140 – 2142, 1953, Nr. 22. (1. Juni.)

11331 Jacques-Louis Lions. Problèmes aux limites. I., 11. und 111. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2373-2375, 1953, Nr. 25. (22. Juni.), S. 2470-2472, Nr. 26. (29. Juni) und 237, 12-14, 1953, Nr. 1. (6. Juli.)

11332 Ferran Sunyer 1 Balaguer. Sur les directions de Borel-Valiron communes à une fonction entière, à ses dérivées et à ses intégrales successives. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2196—2198, 1953, Nr. 23. (8. Juni.)

11333 Mme Yvonne Fourès-Bruhat. Les distributions sur les multiplicités. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2201-2202, 1953, Nr. 23. (8. Juni.)

11334 Pierre Lalague. Classes de fonctions indéfiniment dérivables presque périodiques de spectre donné. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2473-2475, 1953, Nr. 26. (29. Juni.)

11335 M. E. Rose. Spherical tensors in physics. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 239-247, 1954, Nr. 3 (Nr. 411 A). (1. März.) (Oak Ridge, Tenn., Nat. Lab.) Die sphärischen Komponenten eines Vektors oder Tensors erster Stufe a sind Au. wo  $A \pm_1 = \pm (1/\sqrt{2}) (A_x \pm iA_y)$ ,  $A_0 = A_z$ . Man kann sie als die neuen Komponenten eines Vektors, dessen ursprüngliche Komponenten Ax, iAy, Az sind, nach einer Drehung um die z-Achse deuten. Der Koordinatenvektor r läßt sich dann schreiben  $r_{\mu}=(4\pi/3)^{1/2}Y_1^{\mu}(r)$ , wo  $Y_L^M$  eine der 2L+1 räumlichen Kugelfunktionen vom Grade L ist. Wenn die Komponenten von  $\alpha$  nicht vertauschbar sind, muß man die Definition durch eine Symmetrisierungsvorschrift ergänzen. Y" (a) ist ein Tensor erster Stufe für jeden Vektor a. Tensoren höherer Stufe werden definiert durch  $T_{\lambda}^{M} = \frac{\Sigma}{M_{1}} C(L_{1}L_{2}M_{1}M_{2} \mid L_{1}L_{2} \lambda M_{1} + M_{2}) T_{L_{1}}^{M_{1}} T_{L_{2}}^{M_{2}}$ , wo  $C(\cdots)$  Vektoradditionskoeffizienten nach Condon-Shortley bedeuten, welche die  $\delta$ -Funktion  $\delta$  (M, M<sub>1</sub> + M<sub>2</sub>) als Faktor enthalten. Die C-Koeffizienten sind reell und unitär, und für die Stufenzahl gilt L<sub>1,2</sub>  $< \lambda$ . Zur Vervollständigung der Definition wird  $T_1^M(a) = Y_1^M(a)$  gesetzt. Die in der Definition auftretende lineare Kombination von  $T_{L_1}, T_{L_2}$  sichert die Irreduzibilität. Die Beschränkung  $L_{1,2} < \lambda$ ist für Definitionszwecke bequem; aber die obige Gleichung gilt für alle | L1-L2 | . 1 . L1 + L2, diese Bedingung steckt in den C-Koeffizienten. Als spezielle Beispiele physikalischer Art werden β-Zerfall, γ-Emission, Winkelbeziehungen und statische Wechselwirkung eines Multipols mit einem umgebenden Spin-G. Schumann. system behandelt.

11336 Adalbert Duschek. Der Tensorbegriff und seine Bedeutung für die Physik. Phys. Bl. 10, 389-395, 1954, Nr. 9. (Sept.) (Wien.)

11337 P. C. Sikkema. Function-theoretic researches on differential operators of infinite order. I. Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 465-477, 1953, Nr. 5. (Nov./Dez.)

11338 Bernard Charles. Sur la permutabilité des opérateurs linéaires. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1722-1725, 1953, Nr. 18. (4. Mai.)

11.339 Jacques Riguet. Matrices de Stirling. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1839 bis 1841, 1953, Nr. 19. (11. Mai.) Schön.

- 11340 André Charrueau. Sur certains systèmes de transformations. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1529—1531, 1953, Nr. 16. (20. Apr.) Berichtigung ebenda S. 2015, Nr. 20. (18. Mai.)
- 11341 Georges Bouligand. Sur un type d'énoncé stable en théorie des transformations de contact. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2136—2138, 1953, Nr. 22. (1. Juni.)
- 11342 Georges Boullgand. Sur quelques types d'équations f(x, y, z, p, q) = 0. C. R. Acad Sci., Paris 236, 2193—2195, 1953, Nr. 23. (8. Juni.)
- 11343 Pierre Dolbeault. Sur la cohomologie des variétés analytiques complexes. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2203—2205, 1953, Nr. 23. (8. Juni.)
- 11344 Germán Ancochea. Sur les formes différentielles quadratiques dégénérées. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2205-2207, 1953, Nr. 23. (8. Juni.)
- 11345 E. M. Bruins. A contribution to the interpretation of Babylonian mathematics: triangles with regular sides. Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 412-422, 1953, Nr. 5. (Nov./Dez.) (Baghdad, Univ., Dep. Math.)
- 11346 P. J. Rijkoort and M. E. Wise. Simple approximations and nomograms for two ranking tests. Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 294-302, 1953, Nr. 3. (Mai/Juni.) (Eindhoven.)
- 11347 B. L. van der Waerden. Order tests for the two-sample problem (second and third communication). Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 303-310 u. 311-316, 1953, Nr. 4. (Sept./Okt.)
- 11348 T. J. Terpstra. The exact probability distribution of the T statistic for testing against trend and its normal approximation. Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 433 bis 437, 1953, Nr. 5. (Nov./Dez.)
- 11349 H. R. van der Vaart. An investigation on the power function of Wilcoxon's two sample test if the underlying distributions are not normal. Proc. Acad. Sci. Amst. (A) 56, 438-448, 1953, Nr. 5. (Nov./Dez.)
- 11350 Paul Lévy. Processus markoviens et stationnaires du cinquième type (infinité dénombrable d'états possibles, paramètre continu). C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1630-1632, 1953, Nr. 17. (27. Apr.)
- 11351 Robert Fortet et Mlle Edith Mourier. Convergence de la répartition empirique vers la répartition théorique. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1739-1740, 1953, Nr. 18. (4. Mai.)
- 11352 Robert Fortet et Mlle Edith Mourier. Lois des grands nombres pour des éléments aléatoires prenant leurs valeurs dans un espace de Banach. C. R. Acad. Sci., Paris 237, 18—20, 1953, Nr. 1. (6. Juli.)
- 11353 Matthias Matschinski. Sur les compositions applicables à l'estimation de la probabilité d'une hypothèse. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1849-1851, 1953, Nr. 19. (11. Mai.)
- 11354 Mathias Mohnsame. Processus stochastiques et interprétation géométrique des équations de M. Matschinski. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1851-1853, 1953, Nr. 19. (11. Mai.) Schön.

11355 Maurice Girault. Application du produit de composition aux fonctions caractéristiques. Démonstration d'un theorème de M. Khintchine. C. R. Acad. Sci., Paris 237, 20-22, 1953, Nr. 1. (6. Juli.)

11356 René Cazenave. Méthode graphique de résolution des triangles sphériques. Cah. Phys. 1954, S. 67—71, Nr. 48. (März.) Gewisse Probleme der Polarisation des Lichtes können nur mit Hilfe der sphärischen Trigonometrie gelöst werden, ohne daß es bei den Ergebnissen auf eine besondere Präzision ankommt. Deshalb gibt der Verf. spezialisierte zeichnerische Lösungsmethoden an, um die fehlenden Stücke des Kugeldreiecks zu ermitteln. Der Sinussatz und der Seitenkosinussatz ergeben sich aus den Konstruktionen.

11357 Pierre Vernotte. La dérivation successive des courbes expérimentales, et son lissage. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1737-1739, 1953, Nr. 18. (4. Mai.)

11358 Fernando Huerta y José M. a Casals. Un metodo grafico para sumar series de Fourier. An. Soc. esp. Fis. Quim. (A) 48, 238-243, 1952, Nr. 7/8. (Juli/Aug.) (Madrid, Inst. Fis. "Alonso de Santa Cruz", Sec. Rayos X.) Schön.

11359 R. R. Bennett and H. Low. Step-switch converter digitizes analog data. Electronics 26, 1953, Nr. 11, S. 164-165. (Nov.) (Culver City, Calif., Hughes Res. a. Develop. Lab.) Verff. beschreiben eine vollautomatische Rechenmaschine.

Riedhammer.

11360 A. W. Holt and W. W. Davis. Computer memory uses conventional C-R tubes. Electronics 26, 1953, Nr. 12, S. 178-182. (Dez.) (Washington, Nat. Bur. Stand., Elect. Computers Lab.) Verff. beschreiben ein Rechengehirn, das eine Aufnahmefähigkeit von 100000 Worten in der Sekunde hat. Riedhammer.

11361 L. D. Findley. Phantastron computes pulse-width ratios. Electronics 27, 1954, Nr. 1, S. 164-167. (Jan.) (Kansas City, Mo., Midwest Res. Inst.) Verf. entwickelte ein Gerät zur Impulsweitenverhältnis-Berechnung. Die Rechengenauigkeit beträgt 2-3%. Riedhammer.

11362 A. Walther, Probleme im Wechselspiel von Mathematik und Technik. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 137-149, 1954, Nr. 5. (11. Febr.) (Darmstadt.)

11363 Francis Ceschino. Sur une adaptation de la méthode de Graeffe au calcul automatique. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1945-1947, 1953, Nr. 20. (18. Mai.)

11364 Francis Myard. Résolution grapho-mécanique et simultanée des intégrales successives  $\int_{\mathbb{C}} y^n x \, dy$  prises de long d'une courbe fermée. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 947—1949, 1953, Nr. 20. (18. Mai.)

1365 B. Bertotti. On the relation between fundamental tensor and affinity in nified field theory. Nuovo Cim. (NS) 11, 358–365, 1954, Nr. 4. (1. Apr.) (Dublin ust. Advanc. Stud.) Verf. untersucht, wie weit sich der Zusammenhang zwischen undamentaltensor  $G_{ik}$  und affiner Verschiebung  $\Gamma_{kl}^{\ i}$  für eine einheitliche eldtheorie verallgemeinern läßt. Er setzt einen allgemeinen Zusammenhang it acht willkürlichen Koeffizienten an. Die Forderungen der allgemeinen uvarianz und der Invarianz bei Vertauschung der unteren Indizes schränken iese Willkür bis auf zwei beliebig zu wählende Koeffizienten ein. Abgesehen in drei Sonderfällen ergibt sich so (im wesentlichen) der Zusammenhang, wie von der reellen (Schrödinger) bzw. der hermiteschen (Einstein) Formulie-

rung der einheitlichen Feldtheorie bekannt ist. Von den Sonderfällen ist einer interessant, da aus ihm für den antisymmetrischen Teil des Fundamentaltensors das eine Quadrupel der Maxwellschen Gleichungen folgt. Grawert.

11366 A. R. Curtis. The velocity of sound in general relativity, with a discussion of the problem of the fluid sphere with constant velocity of sound. Proc. roy. Soc. (A) 200, 248-261, 1950, Nr. 1061. (6. Jan.) (Cambridge, St. John's Coll.) Teil I: Für ds<sup>2</sup> = dt<sup>2</sup> - R<sup>2</sup>( $\delta_{ik} + \psi_{ik}$ ) dxidxk mit R = R(t),  $|\psi_{ik}| \ll 1$  werden Einsteins Gleichungen aufgestellt mit  $T_{\nu}^{\mu}=(\varrho+p)\,u_{\nu}^{\mu}u^{\mu}-p\,\delta_{\nu}^{\mu}$ , wobei p,  $\varrho$  wenig von  $p_0, \varrho_0 = \text{konst.}$  abweichen sollen. Für  $\psi_{ik} = U_{ik} (t - f(r)) + V_{ik}$ , wobei V stetige Abweichungen von der euklidischen Metrik, U eine Wellenfront beschreibt, folgt die Bedingung | grad f | = R oder  $\frac{R}{\epsilon}$  mit  $c^2 = dp/d\varrho$ , also Geschwindigkeit der Wellenfront =  $|\operatorname{grad} f|^{-1} = 1/R$  oder = c/R. Da hier  $T_o^{\circ} = \varrho$  (bei kleiner Geschwindigkeit der Materie) und  $R^{-1}$  = Lichtgeschwindigkeit, ist Schallgeschwindigkeit. digkeit  $c = \sqrt{dp/dT_0}^{\circ}$ , wenn die des Lichtes als Einheit gewählt. Daher hat die allgemeine Relativitätstheorie die bekannte Formel  $c^2 = dp/d\varrho$  für Schallausbreitung so zu deuten, daß  $\varrho = \text{Energiedichte T}_{\circ}^{\circ}$ , nicht etwa = "Teilchendichte"  $T_{\nu}^{\nu} = \varrho - 3p$ , also bei inkompressibler Flüssigkeit ( $T_{\nu}^{\nu} = \text{konst.}$ ) die Schallgeschwindigkeit nicht unendlich, sondern das 1/1/3-fache der Lichtgeschwindigkeit ist. Teil II: Für Flüssigkeiten mit der Zustandsgleichung  $\varrho=\varrho_{o}+$ kp mit  $\varrho_{o}=$ konst., k $\geqslant 3$ , in denen nach I die Schallgeschwindigkeit konstant bleibt, sucht Verf. kugelsymmetrische Lösungen der Einsteinscher Gleichungen, die er numerisch und graphisch diskutiert. Der Grenzfall k = : stellt inkompressible Flüssigkeiten dar, denn für diese ist nach EDDINGTON  $T_{\nu}^{\nu} = \varrho - 3p = \text{konst.}$  (wie schon in I benutzt); dagegen würde der Fall konstan ter Energiedichte T $_{\circ}^{\circ}=\varrho$ , der nach Schwarzschild strenge Lösungen ir geschlossener Form zuläßt, nach I eine unendliche Schallgeschwindigkeit liefern

11367 C. B. Rayner. The application of the Whitehead theory of relativity to non static, spherically symmetrical systems. Proc. roy. Soc. (A) 222, 509—526, 1954 Nr. 1151. (25. März.) (London, Imp. Coll. Sci. a. Technol.) Verf. löst die Feld gleichungen für den metrischen Tensor der Whiteheadschen Relativitätstheorifür nicht-statische Systeme, die kugelsymmetrische Massendichte und Gschwindigkeitsverteilung haben und konstruiert insbesondere ein gleichförmig expandierendes, homogenes, isotropes Weltmodell.

Grawert.

11368 Robert L. Kirkwood. The physical basis of gravitation. Phys. Rev. (2 92, 1557-1562, 1953, Nr. 6. (15. Dez.) (Santa Monica, Calif.) Die Einstein Effekte (Rotverschiebung, Lichtablenkung, Merkurperihel) werden durch elementare Vektorrechnung ohne kovariante Feldgleichungen abgeleitet. Dazu entnimmt Verf. der speziellen Relativitätstheorie nur die Frequenzänderungeiner bewegten Lichtquelle und die Energie eines bewegten Massenpunktes während er Einsteins Äquivalenzprinzip nur dazu benutzt, mit der Newtonschen Mechanik die Bewegung des jeweiligen "lokalen Systems" (hier "Geschwindigkeit des Äthers" genannt) zu bestimmen.

11369 Joseph Callaway. The equations of motion in Einstein's new unified fieltheory. Phys. Rev. (2) 92, 1567—1570, 1953, Nr. 6. (15. Dez.) (Princeton, N. J. Univ., Palmer Phys. Lab.) In der allgemeinen Relativitätstheorie läßt sich di Bewegung eines Massenpunktes, den man als Singularität des metrischen Felde ansieht, durch Einsteins Gleichungen exakt beschreiben. Für Einsteins neu Theorie, die auch das Maxwellsche Feld geometrisch deutet, bestand daher die Hoffnung, auf demselben Wege für geladene Teilchen auch die Lorentz-Kraft (im statischen Falle also Coulombsche Abstoßung) zu erhalten. Dies wurde jedoch für Einsteins Theorie von 1949 (Meaning of Relativity, dritte Auflage) durch Infeld: (Acta Phys. Polonica 10, 284, 1950), für die neueste Fassung (vierte Auflage 1953) vom Verf. widerlegt. In privater Mitteilung an diesen wandte Einstein dagegen ein, daß Materie durch nicht-singuläre Lösungen dargestellt und die Lorentz-Kraft vielleicht nur das Mittel über die in exakten (noch unbekannten) Lösungen auftretenden Kräfte sei. So lange man solche nicht findet, bildet aber das Ergebnis des Verf. eine ernste Schwierigkeit der neuen Einsteinschen Theorie.

Allgemeine Relativitätstheorie. S. auch Nr. 12573.

11370 Antonio Gião. On the general motion of matter at the cosmological scale. Phys. Rev. (2) 80, 755-756, 1950, Nr. 4. (15. Nov.) (Lisbon, Portug.) Der übliche Ansatz ds² = dt²-P²dσ² wird so erweitert, daß do weiterhin die dreidimensionale Einheitskugel beschreibt, aber P von allen Koordinaten abhängt: P = P(x). Dabei nimmt Verf. an, daß |P(x) - P(t)| klein bleibt, wenn P(t) die Expansion des leeren Kosmos von De Sitter beschreibt, so daß der "lokale" Krümmungsradius  $P(x^{\nu})$  an jedem Weltpunkt  $x^{\nu} = (r, t)$  einen solchen Wert hat, als wenn die dortige Massendichte im ganzen Raum vorhanden wäre. Es folgt, daß die Materie dann und nur dann nicht rotiert, wenn grad P = a grad P mit a = konst., und im Bezugssystem nur dann ruht, wenn sogar P = aP oder grad P = 0 ist. Da diese Bedingungen nur durch sehr spezielle P (r, t) erfüllbar sind, wird die Materie im allgemeinen in Drehbewegungen geraten, sobald sie nur etwas von ler homogenen Verteilung abweicht. Eine grobe Abschätzung liefert die Winkelteschwindigkeit der Spiralnebel in den beobachteten Größenordnungen. Der Ferf. betont, daß solche kosmischen Bewegungen nichts mit NEWTONscher Anziehung zu tun haben, weil in seinem Modell überall goo = 1 bleibt.

1371 T. J. J. See. The hyperbolic curves for the stresses of gravitation in space lentical with St. Venant's torsional stresses in solids. Proc. Amer. Phil. Soc. 95, 44-545, 1951. Nr. 5. (Okt.) (U. S. Navy.)

Just.

1372 Alfred Landé. Thermodynamische Begründung der Quantenmechanik. aturwissenschaften 41, 125-131, 1954, Nr. 6. (März.) (Columbus, O.) Aushend von dem Prinzip von Leibnitz der Kontinuität von Ursache und Wirkung itwickelt Verf. eine thermodynamische Begründung der Quantenmechanik. Er handelt dabei die Kontinuität der Energie, der Entropie, die Einteilung aller istände in Orthogonalreihen, den Aufspaltungseffekt und das Interferenz-Prinzip. nzu der durch das Plancksche Wirkungsquantum beherrschten Dynamik zu langen, genügt es die qualitative Definition der Konjugiertheit von Koordinaten d Impulsen hinzuzufügen. Allerdings ist das Kontinuitätsprinzip der Symmecklasse rein formal und nicht physikalisch. M. Wiedemann.

373 W. Zimmermann. Yang-Feldmanformalismus und einzeitige Wellenfunkten. Nuovo Cim. (NS) 11, 577-589, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Göttingen, Maxnek-Inst. Phys.) Die Integralgleichungen der neuen Tamm-Dancoffthode werden mit Hilfe des Yang-Feldman-Formalismus abgeleitet. Die somogenitätsglieder dieser Gleichungen enthalten die Randbedingungen für Zeit  $t=\pm\infty$ . v. Harlem.

11374 R. A. Ballinger and N. H. March. Extended Thomas-Fermi methods. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 378-381, 1954, Nr. 4 (Nr. 412A). (1. Apr.) (Sheffield, Univ., Dep. Phys.) Für den Fall des harmonischen Oszillators, bei dem die ersten zehn Niveaus je einfach besetzt sind, werden die exakte wellenmechanische Elektronendichte und die mit 1. der gewöhnlichen Thomas-Fermi-Näherung sowie 2. den abgeänderten Verfahren von (a) Plaskett (s. diese Ber. 32, 1508, 1953) und (b) von Weizsäcker (s. diese Ber. 16, 2312, 1935) erhaltenen Dichten verglichen. 1. gibt eine gute Näherung der exakten Kurve, aber glatten Verlauf statt einzelner Maxima, eine Unendlichkeitsstelle am Ursprung und verschwindet in endlichem Abstand. Lösung 2a ist nicht eindeutig und das Verhalten je nach Parameterwahl sehr verschieden. Es läßt sich sehr gute Annäherung an die exakte Kurve erreichen, die entsprechende Parameterwahl jedoch nicht begründen. 2 b liefert eine glatte Kurve und schließt sich 1 eng an, vermeidet jedoch das Nullwerden bei endlichem Abstand vom Ursprung. Bei Anwendungen auf Atomzustände treten bei 2a starke rechnerische Komplikationen und neue Schwierigkeiten auf, insbesondere wird die Dichte bei s-Zuständen am Ursprung noch stärker unendlich als bei 1. Mit 2b würde man diese Unendlichkeit beseitigen und für große Abstände auch exponentiellen Abfall, dagegen kaum eine Wiedergabe der den einzelnen Elektronenschalen entsprechenden Dichtemaxima erreichen können. G. Schumann.

11375 P. J. Price. Perturbation theory for the one-dimensional wave equation. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 383—385, 1954, Nr. 4 (Nr. 412 A). (1. Apr.) (New York, Columbia Univ., Watson Lab.) Makinson und Turner (s. diese Ber. S. 769) haben eine Formulierung angegeben, die eine Lösung des Eigenwertproblems bis zur zweiten Ordnung explizit ausgedrückt durch die ungestörte Wellenfunktion allein ermöglicht. Verf. entwickelt eine solche Lösung für den Grundzustand, die bis zu beliebig hoher Ordnung gilt. Die Methode wird auf Störungen der Phaser von durch ein Zentralpotential gestreuten Wellen angewendet.

G. Schumann.

11376 Harry E. Moses. The formulation of the Kohn-Hulthén variational principle in terms of the scattering operator formalism. Phys. Rev. (2) 92, 817-821, 1953, Nr. 3. (1. Nov.) (New York, N. Y., Univ.) Variationsprinzip für den Soperator in der Ho Darstellung.

Grawert.

11377 E. J. Hellund and M. K. Brachman. Space-time representation in wave mechanics. Phys. Rev. (2) 92, 822-824, 1953, Nr. 3. (1. Nov.) (Lemont, Ill. Argonne Nat. Lab.) Die Verff. führen eine Wellenfunktion für ein Teilchen ein welche die Wahrscheinlichkeitsamplitude ist, das Teilchen in einem endlicher Raum-Volumen (Würfel der Kantenlänge L) zu finden, und geben die Schrödunger-Gleichung (für ein Teilchen) in dieser Darstellung. Grawert.

11378 Richard Schlegel. Inertia as a consequence of wave properties. Phys. Rev (2) 92, 856, 1953, Nr. 3. (1. Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) Berichtigung ebende S. 842. (Mich. State Coll.) Aus  $E = h\nu$ ,  $m\nu = h/\lambda$  und der Vorschrift de Lorentz-Transformation folgt  $E = mc^2$  und  $m = m_o/(1-v^2/c^2)^{1/2}$ , so daß de Massenbegriff als Konsequenz von Welleneigenschaften eingeführt werden könnte.

11379 Norbert Wiener and Armand Siegel. Description of quantum states through distributions of observable values. Phys. Rev. (2) 92, 856, 1953, Nr. 3. (1. Nov. (Kurzer Sitzungsbericht.) Zusammenfassung einer früheren Arbeit der beider Verff. in diesen Ber. S. 1665.

Grawert.

11380 Thomas Fulton and Robert Karplus. Bound state corrections in the two body system. Phys. Rev. (2) 92, 1094, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Kurzer Sitzungs

bericht.)(Berkeley, Univ. California, Radiat, Lab.) Hinweis auf einen Formalismus, der bei Zwei-Teilchen-Problemen eine momentan wirkende, zu gebundenen Zuständen führende Wechselwirkung erfaßt und die Effekte kleiner retardiert wirkender Störungen zu beschreiben gestattet.

Grawert.

11381 D. S. Carter and G. M. Volkoff. The quantum-mechanical problem of a particle in two adjecent potential minima. I. Direct solution. Amer. J. Phys. 17, 187-195, 1949, Nr. 4. (Apr.) (Vancouver, Brit. Columbia, Univ.)

11382 D. S. Carter and G. M. Volkoff. The quantum-mechanical problem of a particle in two adjacent potential minima. II. Solution by perturbation theory methods. Amer. J. Phys. 17, 303-310, 1949, Nr. 5. (Mai.) (Vancouver, Brit. Columbia, Univ.)

11383 John Toll and John A. Wheeler. Some pair-theoretic applications of the dispersion relation. Phys. Rev. (2) 81, 654-655, 1951, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Los Alamis Sci. Lab.; Princeton Univ.) Bezüglich der Anwendung der Dispersionsbeziehung zwischen Absorption und Refraktion des Lichtes folgern die Verff., daß es vernünftig ist, die Dispersionsformeln für willkürlich hohe Frequenzen anzuwenden. Aus der Breit-Wheeler-Formel für Paarbildung durch zwei Photonen ergibt die Dispersionsbeziehung für alle Frequenzen den Wirkungsquerschnitt für Vorwärtsstreuung von Licht durch Licht. Die Verff. berechnen den linearen Absorptionskoeffizienten für Licht im Vakuum, das durch ein einheitliches und statisches elektromagnetisches Feld polarisiert ist. Die Dispersionsbeziehung ergibt dann für alle Frequenzen den Refraktionsindex des polarisierten Vakuums. Aus dem LAGRANGE-Feld von HEISENBERG und EULER wird der Refraktionsindex von niederfrequentem Licht im Vakuum berechnet, das in einem sinusförmig sich ändernden oder konstanten Riedhammer. Hintergrundfeld polarisiert ist.

11384 John A. Wheeler and John Toll. Bases for an estimate of coherent gammaray scattering. Phys. Rev. (2) 81, 655, 1951, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Los Alamis Sci. Lab.; Princeton Univ.) Mit Hilfe der Dispersionsformeln läßt sich kohärente y-Strahlen-Streuung abschätzen. (a) Die äquivalente Oszillatorstärke in jedem elementaren Frequenzinterval wird aus der bekannten oder geschätzten Absorption bei dieser Frequenz gefunden. (b) Die Amplitude der elementaren nach vorwärts gestreuten Welle wird genau durch die Dispersionsformeln gegeben. (c) Elementare Wellen nehmen bei anderen Winkeln nach winem Formfaktor ab, der passend abgeschätzt ist. Man findet angenäherte Abhängigkeit der kohärenten Streuung von der Atomnummer, y-Strahlen-Energie und Streuwinkel. Man kann nicht die Möglichkeit ausschließen, daß neue Absorptionsprozesse bei noch höheren Frequenzen eintreten, welche zur y-Strahlen-Streuung selbst im McV-Gebiet beitragen.

1385 W. V. R. Malkus. The interaction of the Dirac magnetic monopole with natter. Phys. Rev. (2) 83, 899–905, 1951, Nr. 5. (1. Sept.) (Chicago, Ill., Univ.) erf. untersucht die Energiewerte eines geladenen Teilchens mit beliebigem nagnetischem Moment im Feld eines magnetischen Monopols plus äußerem lektrischen Feld (speziell Elektron, Feld des Atomkerns). Es folgt, daß der Ionopol an Materie mit Bindungsenergien in der Größenordnung der chemischen findung gebunden werden kann. Ferner Überlegungen zur Entstehung von Ionopolen durch kosmische Strahlung. Ein Versuch zum experimentellen Nacheis des magnetischen Monopols verlief negativ. Grawert.

1386 Maurice Neuman. The Green's function method for strongly interacting articles. Phys. Rev. (2) 92, 1021 -1022, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Berkeley, Calif.,

Univ., Radiat. Lab.) Verf. entwickelt eine Theorie für Teilchen mit starke Wechselwirkung, die jedoch so beschaffen ist, daß die Bindung eines Teilchen komplexes mit wachsender Teilchenzahl schwächer wird. Die Wellenfortpflan zungsfunktion für große Teilchenzahl kann somit in Termen von Funktioner für kleine Teilchenzahl entwickelt werden, wobei letztere dann streng zu be handeln sind.

11387 H. Lehmann. Zur Regulierung der klassischen Elektrodynamik. Ann Phys., Lpz. (6) 8, 109–123, 1950, Nr. 3/4. (10. Nov.) (Jena, Univ., Theor. Phys. Inst.) Verf. behandelt das Problem einer Beseitigung der Schwierigkeiter der klassischen Theorie des Elektrons im Rahmen einer linearen, lorentzinvarian ten Theorie. Ausgehend vom Ersatz der Greenschen Funktionen der Maxwellschen Wellengleichung durch reguläre Ausdrücke erhält man eine einheitlich Darstellung der Ergebnisse verschiedener Arbeiten auf diesem Gebiete. Ins besondere werden dann die Feldgleichungen, das Auftreten avancierter Wirkungen, der Energie-Impuls-Tensor, sowie die Strahlung beschleunigter Elektronen untersucht. Schließlich wird darauf hingewiesen, daß man zu denselber Ergebnissen gelangt, wenn man unter Beibehaltung der Maxwellschen Gleichungen den Ausdruck für die Lorentz-Kraft abändert. Riedhammer.

11388 P. A. M. Dirac. A new classical theory of electrons. III. Proc. roy. Soc. (A 223, 438-445, 1954, Nr. 1155. (22. Mai.) (Cambridge, Univ., St. John's Coll. Im Zuge einer neuen klassischen Theorie des Elektrons behandelt der Verf. dar Problem mehrerer sich gegenseitig durchdringender Ströme, die sich in Über einstimmung mit den Gleichungen von Maxwell und Lorentz bewegen. Eine direkte Beeinflussung zwischen den Strömen besteht nicht, nur eine indirekte die durch das erzeugte Feld des einen Stromes und dessen Influenzwirkung au den anderen Strom entsteht. Verf. stellt ein Aktionsprinzip auf und macht hierau einen Übergang zur Hamilton-Form der Bewegungsgleichungen.

Riedhammer.

11389 R. Gatto. Sulla indipendenza dalla carica nella produzione di particelle 🖊 Nuovo Cim. (NS) 11, 445-457, 1954, Nr. 5. (1. März.) (Rom, Univ., Ist. Fis. Ist. Naz. Fis. Nucl.) Verf. diskutiert die Folgerungen aus der Hypothese de Ladungsunabhängigkeit, wie sie auf einfache Prozesse der Erzeugung von A Partikeln angewandt wird, die neuerdings beobachtet worden sind. Weiter disku tiert der Verf. die Zerfallsprozesse der mit einbezogenen Partikeln. Unter der An nahme halbzahligen Isotopenspins für die A-Teilchen korrespondiert offensichtlic mit irgendeinem Erzeugungsprozeß von A°-Partikeln ein Erzeugungsprozeß vo A+-Partikeln, der den gleichen Wirkungsquerschnitt hat. Unter der Voraus setzung der Ladungsunabhängigkeit wird gezeigt, daß die Wirkungsquerschnitt für die Erzeugung von 1° (und 1+-) Partikeln scharf getrennt gegenübe dem Wirkungsquerschnitt zur Erzeugung von 1++ (oder 1-) sind. Weite führt der Verf. aus, daß unter der Annahme halbzahligen Isotopenspins fü die A-Partikel eine scharfe Trennung zwischen dem Wirkungsquerschnitt de Erzeugung von Λ°-Partikel und dem von Λ- (oder Λ+) gemacht werden mul Die einzelnen Beziehungen und Ungleichheiten unter den differentiellen (un totalen) Wirkungsquerschnitten, die unter den gemachten Annahmen resultierei werden zusammengefaßt ausgewiesen. Riedhammer.

11390 D. S. Kotharl. Fermi's thermodynamic theory of the production of pion-Nature, Lond. 173, 590, 1954, Nr. 4404. (27. März.) (Delhi, Univ., Dep. Phys Es werden kritische Bemerkungen zur thermodynamischen Theorie von Fermüber die Bildung von Pionen gemacht, indem gezeigt wird, daß bei der übliche Ableitung der Anzahl der Pionen, die nach der Fermi-Theorie gebildet werder

die Beiträge der Pionen in den tiefsten Energiezuständen nicht genügend in Betracht gezogen werden. Nach Fermi wird die Gesamtzahl der erzeugten Pionen zu gering berechnet.

v. Harlem.

11391 G. R. Allcock. Damping corrections in the photo-meson process. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 66, 233-237, 1953, Nr. 3 (Nr. 399 A). (März.) (Liverpool, Univ., Dep. Theor. Phys.) Berechnet wird der Einfluß der Dämpfung auf die Erzeugung pseudoskalarer geladener und neutraler n-Mesonen aus Protonen durch Photoeffekt, wobei alle Selbstenergieprobleme bejseite gelassen werden. Bei der Dämpfung wird nach Heitler das Wechselwirkungs-Matrixelement durch seinen ersten endlichen Term ersetzt. Es zeigt sich, daß der Rückstoß des Kerns berücksichtigt werden muß, um neutrale Mesonen beim Fehlen anomaler magnetischer Momente zu erhalten, und auch für Erzeugung positiver Mesonen ist der Rückstoß wichtig. Bei der pseudoskalaren Kopplung sind die Dämpfungseffekte beträchtlich. Das starke rückwärtige Maximum beim  $\pi^0$ -Wirkungsquerschnitt, das durch die Einbeziehung des PAULISchen Terms zur Darstellung des experimentell beobachteten anomalen magnetischen Moments erzeugt wird, wird durch die Dämpfung stark reduziert, und die Winkelverteilung der n + wird verbessert. Die Theorie steht aber trotzdem in krassem Widerspruch zum Experiment (Streuung von π-Mesonen durch Protonen). Photomesonenerzeugung mit pseudovektorieller Kopplung gibt mit ladungssymmetrischer Theorie für energiearme π-Mesonen Streuquerschnitte und Energieabhängigkeit größenordnungsmäßig richtig wieder, nicht dagegen Winkelverteilung und Absolutwerte der Wirkungsquerschnitte. Die Dämpfungseffekte liegen innerhalb der experimentellen Fehlergrenzen. Die theoretische Anregungsfunktion (mit pseudoskalarer oder pseudovektorieller Kopplung) für n+-Erzeugung steigt in der Nähe der Schwelle steil an und ist nach unten betont konkav, die beobachtete dagegen nur schwach. Die Dämpfung verschlechtert das Verhältnis noch. G. Schumann.

Mesonen. S. auch Nr. 11572, 11579, 11674, 11683, 11684, 11686.

11392 A. C. Clark. The binding energy of the alpha particle. Proc. phys. Soc. Lond. (A) 67, 323-330, 1954, Nr. 4 (Nr. 412 A). (1. Apr.) (Liverpool, Univ., Dep. Theor. Phys.) Tensorkräfte spielen für die Bindungsenergie leichter Kerne sine große Rolle. Am besten sind sie mit Variationsmethoden zu behandeln, doch versagen die üblichen Variationsfunktionen. Morpurgo (Nuovo Cim. 9, 461, 1952) führte Funktionen ein, die keine geeignet zu wählenden Parameter ent-1alten, sondern deren Form selbst variabel ist. Dieses Verfahren wird nun auf Sentral- und Tensorkräfte mit Radialabhängigkeit vom YUKAWA-Typ und einer restimmten Wahl von Pease-Feshbach-Parametern angewendet und die He4-Bindungsenergie berechnet. Sie wird 20,85 bzw. 29,87 MeV je nachdem, ob in oder zwei D-Zustände berücksichtigt werden. Das Ergebnis bestätigt frühere eststellungen, daß die Bindungsenergie bei Hinzunahme weiterer D-Zustände ächst. Der Zuwachs kommt von der Wechselwirkung der durch Tensorkräfte skoppelten D-Zustände und hängt kritisch von der Wahl der Wellenfunktion für iese ab. Deshalb ist die Methode der variablen Funktionen, die einer Variationsinktion mit unendlich vielen variablen Parametern äquivalent ist, gut brauch-G. Schumann.

393 K. Fineke. Zur Theorie der Nukleon-Nukleon-Streuung bei hohen Energienan. Phys., Lpz. (6) 14, 97–120, 1954, Nr. 3.5. (15. Febr.) (Hamburg, Univ., 198. Inst., Hamburg-Rissen.) Die Wirkungsquerschnitte der Nukleon-Nukleon-reuung bei hohen Energien können nicht mit der für kleine Energien (ka  $\ll$  1) twickelten Theorie der Kernkräfte (zentrale, ladungsunabhängige Kräfte

kurzer Reichweite, denen eine von der Spinrichtung abhängende Wechselwirkur überlagert ist) beschrieben werden. Die Unterschiede zwischen Proton-Proton und Proton-Neutron-Streuung bei hohen Energien wurden sehon von Jastro (s. diese Ber. 30, 1342, 1951), sowie Case und Pais (s. diese Ber. 30, 977, 195. im Rahmen ladungsunabhängiger Theorien auf die alleinige Wirkung des PAUL Prinzips zurückgeführt. Es wurde nun der auf Grund der üblichen Invarians forderungen (Realität der Eigenwerte, Erhaltung von Impuls, Drehimpul Parität und Ladung, sowie zeitliche Reversibilität bis zur Größenordnung v/ allgemeinste Wechselwirkungsansatz zur Berechnung der Wirkungsquerschnit herangezogen und mit Hilfe der Bornschen Näherung ausgewertet. Neben de Theorien von Case und Pais und Jastrow ergibt sich hierbei als Spezialfall ein dritte Theorie, die in der Lage ist, die experimentellen Daten der Nukleon-Nu kleon-Streuung und die des Deuterons zu verstehen. Sie beruht auf der Annahm daß die Spin-Bahn und zentralen Wechselwirkungen bei hohen Energien ver nachlässigbar klein werden gegen die Spin-Spin-Wechselwirkung. Die hierm gewonnenen Wirkungsquerschnitte stimmen bei 270 MeV gut, bei 90 Me qualitativ mit der Erfahrung überein. Der Vergleich der Resultate mit de JASTROW-Theorie läßt keine Möglichkeit der Entscheidung zwischen beiden zu Skorka.

11394 R. G. Thomas. An R-matrix formulation of the statistical theory of nucleor reactions. Phys. Rev. (2) 92, 1094-1095, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Kurzer Sitzung bericht.) (Univ. California, Los Alamos Sci. Lab.) Zur Berechnung des Wirkung querschnitts für Bildung von "compound nuclei". Grawert.

Kerne. S. auch Nr. 11667, 11691, 11697, 11698.

11395 Ta-You Wu. The spectrum of discrete eigenvalues in a negative atomic ion Phys. Rev. (2) 89, 629-630, 1953, Nr. 3. (1. Febr.) (Ottawa, Can., Nat. Re Counc., Div. Phys.) Verf. diskutiert das Problem, ob es endlich oder unendlic viele stabile, gebundene Zustände für das H-Ion gibt.

Grawert.

11396 R. Arnowitt. The hyperfine structure of hydrogen. Phys. Rev. (2) 91 1002-1009, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Cambridge, Mass., Harvard Univ.) Ahnlie der Positronium-Arbeit von Karplus und Klein (s. diese Ber. 32, 1921, 1956 wird mit dem Schwingerschen Zweikörper-Formalismus das Wasserstoffaton behandelt. Das anomale Protonenmoment wird als Pauli-Term in die Lagrangfuruktion eingeführt. Eine auf Anwendung der Greenschen Funktion beruhend Störungsrechnung wird entwickelt und die Korrekturen 1. Ordnung zur Ferm schen Aufspaltungsformel berechnet. Die Annahme eines Punktdipols für de Proton führt zu einer Divergenz, die bei angenommener Verteilung des Momente mit der Abschneidemethode behoben wird. Die abgeänderte Hyperfeinstruktur Aufspaltungsformel liefert als neue Werte für a: 1/a = 137,0378 bzw. 1/= 137,0374, wenn man bei der Mesonen-bzw. bei der Protonenlänge abschneide Nölde ke.

11397 Louis C. Green, Margaret N. Lewis, Marjorie M. Mulder, Cynthia W. Wyet and John W. Woll jr. Correlation energies and angular components of the was functions of the ground states of 11-, 11e I, and Li II. Phys. Rev. (2) 93, 273 – 275 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Haverford, Penn., Haverford Coll., Strawbridge Obs Um die Konfigurationsmischungen für die Grundzustände des H-, He I, un Li II zu untersuchen, wurden nach der Variationsmethode dreiparametrige Weller funktionen vom Typ  $\psi = N \left( \exp \left( -Z_1 \mathbf{r}_1 - Z_2 \mathbf{r}_2 \right) + \exp \left( -Z_2 \mathbf{r}_1 - Z_1 \mathbf{r}_2 \right) \right) (1 + \mathbf{r}_1$  für die Grundzustände des He I und Li II berechnet. Diese Funktionen und di schon bekannte Funktion gleichen Typs für H- (S.Chandrasekhar: Astrophys

J. 100, 176, 1944) wurden nach den Legendreschen Funktionen des  $\cos (r_1, r_2)$ entwickelt. Die Koeffizienten dieser Entwicklungen und die Beiträge der einzelnen Funktionen zur Gesamtenergie sind angegeben. Nölde k.e.

11398 H. C. Brinkman. Approximate solutions of the Thomas-Fermi equation for atoms and molecules. Physica, 's Grav. 20, 44–48, 1954, Nr. 1. (Jan.) (Bandung, Univ. Indonesia, Bosscha Phys. Lab.) Verf. sucht Näherungslösungen der Thomas-Fermi-Gleichung  $\Delta V = {\rm const.\cdot V^{3/2}}$  für mittlere Abstände auf, indem er einen näherungsweise in einem gewissen Bereich konstanten Ausdruck f (V. r) so aufsucht, daß nach dessen Konstantsetzen eine lineare Differentialgleichung bleibt, die sofort lösbar ist. Beispiele: Atom und N<sub>2</sub>-Molekül. Grawert.

11399 Raymond Daudel, Simone Odiot et Hélène Brion. Théorie de la localisabilité des corpuscules. I. La notion de loge et la signification géométrique de la notion de couche dans le cortège électronique des atomes. J. Chim. phys. 51, 74–77, 1954, Nr. 2. (Febr.) (Inst. Radium et Inst. Mécan. Ondul. appl. Chim. Radioact.) Gegeben ein Atom mit bekanntem Gesamtspin in z. Richtung, so daß etwa p-Elektronen den Spin +  $\hbar/2$  haben können. Die Verff. teilen den Raum in p-Zellen, berechten die Wahrscheinlichkeit  $P_i$ , in der i-ten Zelle ein und nur ein Elektron vom Spin +  $\hbar/2$  zu finden und definieren als "beste Zelleneinteilung" diejenige, für die  $p-\Sigma P_i/p=Minimum$  wird. Beispiele: Beste Zelleneinteilung bei Helium m 18–2s-Triplettzustand gegeben durch Kugelfläche mit R=1,7 Bohrschen Radien, bei He im 2s-2p-Triplettzustand durch Ebene durch den Atomkern. Grawert.

Atome. S. auch Nr. 12218, 12219, 12229, 12562, 12563.

1400 H. Preuss. Zweizentren-Wechselwirkungsintegrale. IV. Grundintegrale bei eteronuklearen Molekülen. Z. Naturf. 9a, 376 -389, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Göttinten, Max-Planck-Inst. Phys.) Zu den bei Anwendung des Hamilton-Operators unf die  $\psi$ -Funktion eines Zweizentrenproblems entstehenden Integraltermen werden weitere berechnete Integralwerte tabelliert vorgelegt. Zahlreiche Literaturzitate weisen auf die bereits berechneten, hierbei auftretenden Integrale un, so sind z. B. die für den Überlappungsterm fast vollständig bekannt. Die Dergangsintegrale werden für die wichtigsten Bereiche zur besseren Interbolationsmöglichkeit neu berechnet. Der Hauptteil der aufgeführten Tabellen umfaßt die bei den Austausch- und Ionenintegralen auftretenden Grundintegrale, asbesondere für den Fall ungleicher Kernladungszahl. W. Hess.

1401 Inqa Fischer-Hjalmars. Hybridization of atomic orbitals in formation of valerales. Ark. Fys. 7, 165—183, 1954, H. 1/2, Nr. 15. (Stockholm, Univ., Inst. lath. Phys.) Die Bedingung für maximale Durchdringung, die früher von der erf. (Ark Fys. 5, 1952, 349) abgeleitet wurde, wird verallgemeinert und näher untersucht. Es wird gezeigt, daß die unter dieser Bedingung erhaltene Zuammensetzung der bindenden atomaren Bahnbewegung merklich verschieden it von der bindenden atomaren Bahnbewegung, abgeleitet aus der Bedingung aximaler Überlappung. Diese Differenz ist im wesentlichen bedingt durch die atsache, daß hier ein beträchtlicher Energieunterschied der Bahnbewegung esteht zwischen den atomaren 2s- und 2p-Bahnen. Es wird vermutet, daß diese üfferenz von Bedeutung ist für die Bestimmung der Form der NH<sub>3</sub>- und H<sub>2</sub>O-loleküle.

1402 R. McWeeny, The valence-bond theory of molecular structure, 11. Reformulam of the theory, Proc. roy. Soc. (A) 223, 306—323, 1954, Nr. 1154, (6. Mai.) Seweastle-upon-Tyne. Kings Coll., Phys. Chem. Dep.) Die Valenzbindungstheorie wird in einer Richtung entwickelt, die direkt auf der Ladungsverteilun beruht und streng orthogonale atomare Elektronenzustände verwendet. Zur Vorbereitung werden die Spin-Eigenfunktionen konstruiert und die Matrix-Element zwischen ihnen abgeleitet. Es zeigt sich, daß auch hier die übliche Annäherun nur die äußeren Elektronen zu berücksichtigen und die in abgeschlossener Schalen zu vernachlässigen, angewendet werden kann. Die covalenten Strukturet zeigen eine starke Abstoßung zwischen den gebundenen Atomen und daher ist ein Beschreibung der Bindung und des Bindungsgrades durch Spin-Paarung sinnlos Zur Beschreibung der Bindung müssen polare Strukturen hinzugenomme werden. Als Beispiel wird Benzol diskutiert. Die üblichen Valenzbindungs strukturen entsprechen bestimmten Gruppierungen von neuen Valenzbindungs strukturen (mit orthogonalen atomaren Elektronenzuständen). Es muß von eine geeigneten Kombination der üblichen Strukturen ausgegangen werden. Di Energieberechnung nach der neuen Methode liefert eine gute Trennung de Größen intra- und interatomaren Ursprungs.

Moleküle. S. auch Nr. 11807, 11811, 12250, 12256.

11403 Hermann Kümmel. Zur feldtheoretischen Beschreibung des festen Körpers Z. Naturf. 9a, 331-335, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Berlin, Freie Univ., Inst. theoretischen Beschreibung des Leistensteinsteinschaften Gitters), andererseits doch ihre Wechselwirkung mit den Gitter deformationen unter Verwendung der Blochschen Näherung berücksichtig werden muß, kann man in einfacher Weise die Feynman-Dysonsche Graphen methode verwenden. Für die Wechselwirkung zweier Elektronen erhält mat durch Anwendung der Bethe-Salpeter-Gleichung die Gewißheit, daß kein Bindungszustände existieren, weil die homogene Gleichung keine Lösung besitzt Kümmel.

11404 Dieter Pfirsch und Eberhard Spenke. Die effektive Masse eines Kristallelektrons und das Ehrenfestsche Theorem. Z. Phys. 237, 309–312, 1954, Nr. 3 (Pretzfeld, Siemens-Schuckertw.) Der Wert von m/meff für ein Kristallelektron wird durch Bestimmung der Gitterkräfte, die auf ein beschleunigtes Kristallelektron wirken, mit vollständigen Houston-Funktionen berechnet. Der kon ventionelle Wert von m/meff =  $(m/h^2) \partial^2 E/\partial k^2$  erscheint als zeitlicher Mittelwer über sehr schnelle Oszillationen. Diese klingen allerdings bei einem Wellenpake sehr schnell ab. Die übliche Beschränkung auf den konventionellen Wert ist be Wellenpaketen und langsamem Krafteinsatz gerechtfertigt.

11405 T. A. Hoffmann and A. Kónya. Some investigations in the field of theory of solids. I. Linear chain of similar atoms. Acta phys. hung. 1, 5-35, 1951 Nr. 1. (Budapest, Techn. Univ., Phys. Inst.) Verf. verwendet die "molecular orbital-Methode" zur Berechnung der Eigenwerte und Eigenfunktionen vollelektronen im Potentialfeld einer linearen Kette von gleichartigen Atomen (in 3-dimensionalen Raum).

11406 N. H. March. Cohesion of the alkali metals in the Thomas-Fermi-Diratheory. Phil. Mag. (7) 45, 325-328, 1954, Nr. 362. (März.) (Sheffield, Univ. Dep. Phys.) Verf. diskutiert die Anwendung der Thomas-Fermi-Gleichung mi Berücksichtigung der Austauschwechselwirkung auf das Problem der metallischen Bindung für Alkalimetalle und findet recht gute Übereinstimmung mit der experimentellen Werten für die Gitterkonstante, jedoch unbefriedigende Werte für Kompressibilität und Bindungsenergie.

Kristalle. S. auch Nr. 11835-11838, 11943-11947, 11953, 11955, 12014 12027-12029, 12048.

954

11407 D. Baroncini. Un metodo per i problemi d'urto con un potenziale Coulombiano modificato. Nuovo Cim. (NS) 11, 688—691, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Bologna, Univ., [st. Fis.) Es wird eine Methode entwickelt, das Stoßproblem zwischen zwei geadenen Teilchen zu lösen, die sowohl mit Kernkräften wie auch mit Coulombschen Kräften aufeinander einwirken.

Wechselwirkungen. S. auch Nr. 11645, 11651, 11658, 11660-11662, 11664, 11786, 2325.

1408 L. S. Kothari. Reisz potential and the elimination of divergences from quanum electrodynamics. II. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 201-205, 1954, Nr. 3 Nr. 411 A). (1. März.) (Oxford, Clarendon Lab.) Mit dem früher vom Verf. entwickelten Verfahren wird die Divergenz behandelt, die von dem Photonenselbstenergie-Graph niedrigster Ordnung herrührt. Das Ergebnis ist nicht eichinvariant, da es den schon von Wentzel angegebenen Term enthält. Jedoch liefert es, ebgesehen davon, den korrekten endlichen Wert für das Matrixelement.

G. Schumann.

1409 J. G. Valatin. On the Dirac-Heisenberg theory of vacuum polarization. Proc. by. Soc. (A) 222, 228-239, 1954, Nr. 1149. (9. März.) (Birmingham, Univ., Dep. Math. Phys.) Verf. behandelt das quantisierte DIRAC-Wellenfeld in einem inßeren elektromagnetischen Feld. Mathematisch wohldefinierte "Polarisations-Tensoren" werden eingeführt, welche aus den bekannten Δ-Funktionen der Quanten-Elektrodynamik aufgebaut sind und so die bekannten Divergenz-Eigenschaften zeigen. In Termen dieser Tensoren wird das erste Glied in der Reihenentwicklung für den Vakuum-Erwartungswert der Stromdichte angegeben und berechnet. Verf. diskutiert ferner die Kompensation der divergenten Anteile.

11410 M. Chrétien and R. E. Peierls. A study of gauge-invariant non-local interactions. Proc. roy. Soc. (A) 223, 468-481, 1954, Nr. 1155. (20. Mai.) (Birmingham, Univ., Dep. Math. Phys.) Es wird die Möglichkeit untersucht, "nichtokale" Wechselwirkungen anzunehmen, also Wechselwirkungen, die vierdimensionale Raumzeitintegration enthalten und die möglicherweise die Divergenzen in der Quantentheorie gekoppelter Felder vermeiden können. Inspesondere wird eine Klasse von Gleichungen untersucht, die alle notwendigen invarianzeigenschaften besitzt, einschließlich Eichinvarianz und makroskopische Kausalität. Es stellt sich heraus, daß die Ergebnisse noch divergieren. Die Ursache hierzu wird untersucht; es wird erkannt, daß eine endliche Theorie, wenn die überhaupt möglich ist, von der hier untersuchten Form sehr verschieden sein muß. (Zusammenfg. d. Verff.)

11411 Bernard Kwal. Pression de radiation en électrodynamique non linéaire. J. Phys. Radium 12, 762, 1951, Nr. 7. (Juli/Aug./Sept.) (Inst. Henri Poincaré.) Verf. Behandelt die Strahlungsdruckverhältnisse in der nichtlinearen Elektrodynamik. Riedhammer.

1412 II. Lehmann. Über Eigenschaften von Ausbreitungsfunktionen und Renortierungskonstanten quantisierter Felder. Nuovo Cim. (NS) 11, 342–357, 1954. N. 4. (1. Apr.) (Göttingen, Max-Planck-Inst. Phys.) Verf. betrachtet lorentzwariante quantisierte Feldtheorien mit beliebiger Wechselwirkung, führt als akuumerwartungswerte bilinearer Feldgrößen die bekannten Green schen der Ausbreitungs-Funktionen (insbes.  $A_F$ ,  $S_F$ ) ein und zeigt, daß sich diese als berlagerung der entsprechenden Funktionen für freie Felder mit "Massenichtefunktionen"  $\varrho$  (k²) darstellen lassen. Mit Hilfe dieser Darstellung gewinnt er Verf. (ohne Benutzung der eventuellen Möglichkeit einer Reihenentwicklung

nach einem Kopplungsparameter, allein unter der Voraussetzung der Existenz von  $\Delta_F'$  usw.) einige Aussagen über die genannten Funktionen (Verhalten in der Nähe des Lichtkegels, Regularität bei analytischer Fortsetzung in der k²-Ebene). Am Beispiel pseudoskalarer Nukleonen — neutrale Mesonen — Wechselwirkung wird ferner gezeigt, daß die Renormierungskonstanten durch die Funktionen gausgedrückt werden können. Schließlich zeigt der Verf., daß der obige Vorgang auch die Formulierung einer vorteilhaften Methode zur störungstheoretischen näherungsweisen Berechnung der  $S_F'$ -Funktion ermöglicht. Grawert.

11413 W. Zimmermann. Zum Renormierungsprogramm der Feldphysik. Nuovo Cim. (NS) 11, 416—419, 1954, Nr. 4. (1. Apr.) (Göttingen, Max-Planck Inst. Phys.) Beim Durchführen der Renormierung werden als erstes Renormierungsfunktionen entsprechend den primitiv divergenten S-Matrix-Graphen eingeführt und näherungsweise berechnet. Übergangselemente der S-Matrix lassen sich dann mit Hilfe dieser und der renormierten Wellenfunktionen unter Vermeidung von Divergenzen gewinnen. Der Verf. gibt eine Berechnungsmethode für die Renormierungsfunktionen an, die divergente Zwischenresultate vermeidet.

Grawert.

11414 M. Schönberg. On the hydrodynamical model of the quantum mechanics. Nuovo Cim. (NS) 12, 103-133, 1954, Nr. 1. (1. Juli.) (Sao Paulo, Univ., Fac. Filos. Cienc. e Letras.) Sehr lehrreiche Einführung in die nichtrelativistische Quantentheorie der Wellenfelder, jedoch im Sinne von Madelung (s. diese Ber. 8, 565, 1927) und Bohm (Phys. Rev. 35, 166 u. 180, 1952 und 39, 458, 1953) eingekleidet in eine hydrodynamische Sprache. So wird die quantisierte, wechselwirkungsfreie Bewegung von Teilchen mit dem Spin s beschrieben durch die turbulente Strömung einer Mischung aus 2s + 1 Flüssigkeitsphasen, die bei Einwirkung eines Magnetfeldes Masse austauschen.

11415 Gösta Brogren. A determination of the Avogadro number. Ark. Fys. 7, 47—55, 1954, H. 1/2, Nr. 4. (Uppsala, Univ., Inst. Phys.) Verf. bestimmt auf Grund sehr genauer röntgenographischer Dichtemessungen unter Berücksichtigung aller Verunreinigungen von Calcit und Quarz die Avogadrosche Zahl. Auf Grund der Calcitmessungen ergibt sich N = 6,02316·10²³, auf Grund der nicht so sicheren Quarzmessungen N = 6,02368·10²³. Frühere Messungen an Diamanten ergaben N = 6,02363·10²³. Als gewogenes Mittel aus den Calcit- und Quarzmessungen gibt Verf. N = 6,02336·10²³ oder in der physikalischen Scala N $_{\rm phys}=6,02500\cdot10²³$  an. Unter Benutzung des Wertes für das Faraday: F = 9652, 0 e. m. e/g (physikalische Skala) erhält Verf. mit c = 2·9979·10-10 cm/sec und 1 int. Coulomb 0,999835 absol. Coulomb für die Elementarladung e = 1,6029·10-²²0 e. m. e = 1,6029·10-²³0 abs. Coulomb = 4,8027·10-¹0. ESE. v. Harlem.

11416 R. Fleischmann. Begriffsmischungen in der Physik. (Zur Begriffskritik im Elektromagnetismus.) Naturwissenschaften 41. 131–135, 1954, Nr. 6. (März.) (Erlangen. Univ., Phys. Inst.) Ein und dasselbe physikalische Gesetz wird heute in verschiedenen Lehrbüchern vielfach durch sachlich verschiedenen Gleichungen wiedergegeben. Es ist aber möglich, alle physikalischen Gesetze so zu formulieren, daß sie bei Gebrauch beliebiger Beträge der Einheiten in gleicher Form unverändert gültig sind (Invarianz gegenüber Einheitenwahl, "Systeminvarianz"). Die heute üblichen sogenannten Maßsysteme unterscheiden sich auch in ihrem Begriffssystem. Zwischen den Begriffen, die in verschiedenen Systemen verwendet werden, besteht kein umkehrbar eindeutiger Zusammenhang, weil manche Größenarten in einem System mehrdeutig festgelegt sind, aber nicht im anderen. Mehrdeutige Begriffe entstehen, wenn man z. B. zwischen der Länge eines Films in Meter und der Länge in Minuten keinen Unterschied macht. Eine fatale Rolle

spielt die Nichtunterscheidung zwischen der elektromagnetischen Verkettung und der Lichtgeschwindigkeit. Diese Fragen des Begriffssystems sind unabhängig davon, wie groß die Einheiten gewählt werden. Bei Vermeidung von mehrdeutigen Begriffen (Begriffsmischungen) entsteht Systeminvarianz.

Fleischmann.

11417 H. Sehilt. Metrik und Einheitssysteme in der Elektrodynamik. Helv. phys. acta 27, 67-70, 1954, Nr. 1. (15. März.)

11418 Julius Sumner Miller. On the use of dimensional analysis in general physics. Amer. J. Phys. 20, 520-521, 1952, Nr. 8. (Nov.) (New Orleans, Louis., Dillard Univ.)

11419 H. Gaertner. Die Atomuhr. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 77-81, 1954, Nr. 3. (21. Jan.) (Bonn.)

11420 D. T. R. Dighton. A differential transformer gauge and amplifier for measuring small displacements. Electron. Engng. 25, 66-67, 1953, Nr. 300. (Febr.) (Kodak Ltd., Res. Lab.)

J. C. Simmons, D. W. Vale and D. T. R. Dighton. A differential transformer gauge and amplifier. Ebenda S. 218, Nr. 303. (Mai.) (London, Univ. Coll.; Kodak Ltd.) Ein induktiver Geber wird beschrieben, der es gestattet, Verschiebungen im Bereich von etwa  $\pm$  0,0025 mm elektrisch zu messen. Geber und Verstärker arbeiten bei 50 Hz. Die Ausgangsspannung des Gebers von maximal 0,2 mV wird verstärkt und phasenrichtig gleichgerichtet. Als Anzeigeinstrument wird ein Drehspul-Strommesser mit Meßbereich 300 -0-300  $\mu$ Amp verwendet. Die Schaltung des Verstärkers ist mit allen Einzelheiten im Schaltbild angegeben. H.-J. Schrader.

11421 W. M. Todd. A capacitance displacement gauge. J. sci. Instrum. 31, 246 bis 247, 1954, Nr. 7. (Juli.) (Rosyth, Roy. Naval Sci. Sect.) Es wird eine Anordnung beschrieben, Längenänderungen unter starken dynamischen Kräften (Beschleunigungen bis zu 3000 Fuß/sec²) zu bestimmen (z. B. Beeinflussung von Schiffskonstruktionen). Die Anordnung arbeitet nach dem Kapazitätsmeßverfahrenbei einer Trägerfrequenz von 2 MHz. Es ist möglich, Kapazitätsänderungen von 11,0  $\mu$  µF per inch durch eine lineare Bewegung bei einer Genauigkeit von  $\pm$  2% zu messen.

änge, Winkel, Geschwindigkeit und deren Messung. S. auch Nr. 12101.

1422 Wilhelm H. Westphal. Zum Begriff der Stoffmenge. Phys. Bl. 10, 404 407, 954, Nr. 9. (Sept.) (Berlin.)

1423 Pierre Vernotte. La détermination des paramètres d'une loi expérimentale ar la condition de moindre imprécision. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2037 2039, 753, Nr. 21. (27. Mai.) Schön.

1424 S. G. Bradley, G. K. T. Conn and G. K. Eaton. On the assessment of backreaming in vacuum systems. Vacuum 2, 389-390, 1952, Nr. 4. (Okt.) (ausgegb. ärz 1954.) (Sheffield, Univ., Dep. Phys.) Verf. beschreibt eine Methode, die irksamkeit von Kühlfallen in Vakuumsystemen zu untersuchen.

Riedhammer.

425 Clifton B. Sibley and Jonathan R. Roehrig. Wide-range vacuum gage. ectronics 26, 1953, Nr. 11, S. 176—177. (Nov.) (Cambridge, Mass., Nat. Res. rp.) Das Alphatron nach Downing, beschrieben von Mellen (1946), ist für

einen Meßbereich von 10<sup>3</sup> bis 10<sup>-4</sup> Torr benutzbar gemacht, indem für die beiden Bereiche hoher und niedriger Druck je eine besondere Ionisationskammer verwendet wird. Der Verstärker wird ausführlicher beschrieben. H. Ebert.

- 11426 B. M. Wolfframm. Ein elektrisches Leck-Prüfgerät. Elektrotech. Z. (B) 6, 37-38, 1954, Nr. 2. (21. Febr.) (Whittier, Calif.) Das Gerät, dessen Wirkung auf der Erscheinung beruht, daß die stetige Ionenemission in Luft ansteigt, wenn halogenhaltige Gase an eine (erwärmte) Elektrodenoberfläche gelangen, dient zum Prüfen von Überdrucksystemen und hat sich für qualitative Beurteilung durchaus bewährt.

  H. Ebert.
- 11427 E. S. Shire. A thermally-operated gas valve. J. sci. Instrum. 31, 192, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Cambridge, Cavendish Lab.) Es handelt sich um ein Kugelventil, das gegen 25 at dichtet. Der Durchlaß wird durch Erwärmen eines in einer Messinghülse sitzenden Wolfram-Stabes reguliert. Der Heizstrom ist der Öffnungsweite eindeutig zuzuordnen.
- 11428 Herwart Behrmann. Ein neuartiger, als Tastgerät ausgebildeter Drehschwingungsschreiber. Frequenz 7, 256—267, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Berlin.) Verf. behandelt theoretisch und experimentell einen neuartigen Abgriff für Drehschwingungen mittels eines nachgiebig gelagerten Tastrades am Zusatzgerät für Drehschwingungsmessungen zum Askania-Tastschwingungschreiber für die fortlaufende Aufzeichnung und am Askania-Zweizungen-Frequenzmesser für die Frequenzmessung bei Drehschwingungen. Das nachgiebig gelagerte Tastrad wird entsprechend den Kräften, die am Radumfang durch die Rotation des Prüflings auftreten, bewegt.
- 11429 J. F. Darby. A note on the hole, slot and plane method. J. sci. Instrum. 31, 224, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Melbourne, Univ., Phys. Dep.) Verf. diskutiert die beste Form des Loches und des Bolzens für die Befestigung eines festen Körpers an Apparaten zur kinematischen Untersuchung.

  v. Harlem.
- 11430 R. J. Goldacre. A simplified micromanipulator. Nature, Lond. 173, 45, 1954, Nr. 4392. (2. Jan.) (London, Roy. Cancer Hosp., Chester Beatty Res. Inst.) Ein Gerät wird beschrieben, das feinste Bewegungen in drei Richtungen ausführen läßt.

  H. Ebert.
- 11431 Z. Dokoupil, K. W. Taconis, D. H. N. Wansink and J. J. M. Beenakker. A method to remove hydrogen from inert gases. Appl. sci. Res., Hague (A) 4, 57 bis 60, 1953, Nr. 1. (Leiden, Kamerlingh Onnes Lab.) Verff. entwickelten eine einfache Anordnung, um Wasserstoff aus großen Mengen unverbrennbarer Gase (mehrere m³ pro Stunde) zu entfernen. Wasserstoff wird mittels eines glühenden Platin- oder Nickelchromdrahtes unter Hinzufügung überschüssigen Sauerstoffs zu Wasser verbrannt. Neon und Helium, die auf diesem Wege gereinigt wurden, enthielten keine meßbaren Mengen von Wasserstoff.
- 11432 P. L. Palmer. A device for extending the range of a recording potentiometer. J. sci. Instrum. 31, 197–199, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Greenwich, London, Fuel Res. Stat.) Die Problemstellung ist entstanden aus der Notwendigkeit, die Temperatur in sechs verschiedenen Zonen einer Mineralöl-Destilliereinrichtung genau zu verfolgen. Zu diesem Zwecke stand ein Fallbügelschreiber zur Verfügung, der mittels eines Wählschalters in einem Zyklus von 24 sec auf sechs verschiedene Thermoelementkreise geschaltet wird und entsprechend sechs Punktreihen auf einen Registrierstreifen schreibt. Da die Breite des Registrierstreifens zur hinreichend

feinen Verfolgung des Temperaturverlaufs nicht ausreicht, wird die Empfindlichkeit versechsfacht durch folgende, in der Arbeit näher beschriebene zusätzliche Maßnahmen: 1. Am oberen und unteren Skalenende des Registriergeräts werden Kontakte angebracht, deren Berührung mit dem Zeigersystem zur Betätigung von Relais und damit zu Umschaltvorgängen führt; 2. zu dem Thermoelement-Wählschalter werden zwei weitere, mit ihm gekuppelte Wählschalter-Kontaktsätze hinzugefügt. Während der gesamte, der Beobachtung zugängliche Temperaturbereich 300°C umfassen soll, wird der Fallbügelschreiber so eingestellt, daß schon eine Temperaturzunahme um 50°C zum Vollausschlag führt. Beim Berühren des oberen Begrenzungskontaktes wird eine Hilfs-Gegenspannung eingeschaltet, durch die die Anzeige des betreffenden Thermoelementenkreises wieder auf Null gesenkt wird; gleichzeitig wird an einer Leuchtzeichentafel angezeigt. daß dieser Kreis im zweiten Bereich (50 . . . 100 °C) arbeitet. Dieser Vorgang läßt sich fünfmal wiederholen. Beim Sinken der Temperatur und Berühren des unteren Begrenzungskontaktes wird die Hilfs-Gegenspannung jeweils um eine Stufe zurückgeschaltet. Temperaturänderungen von ± 0,3°C sind an dem so modifizierten Gerät noch erkennbar.

11433 Walther Kossel, F. Leonhard und P. Volk. Ladungstransport-Gerät als hoher Ohmscher Widerstand. Z. angew. Phys. 6, 213-215, 1954, Nr. 5. (Mai) (Tübingen, Univ., Phys. Inst.) Ein Ohmscher Widerstand der Größenordnung 1012 Ohm wird mittels eines Metallkörpers gewonnen, der periodisch an einem Pol der "Widerstands-Strecke" Ladungen aufnimmt und am anderen Pol abgibt, Es werden ein durch einen Synchron-Motor angetriebenes "Ladungs-Schöpfrad" und ein mit magnetischen Kräften arbeitender "Ladungs-Bagger", der Kriechströme vermeidet, beschrieben. Bei niedrigen Spannungen können Fehler durch Kontaktspannungen entstehen.

11434 J. H. L. McAsulan and K. J. Brimley. Polycathode counter tube applications. Electronics 26, 1953, Nr. 11, S. 138-141. (Nov.) (Stevenston, Ayrshire. Scotland, Imp. Chem. Industr. Ltd., Res. Dep., Nobel Div.) Verff. beschreiben eine Dekadenröhre und erläutern deren Verwendung in msec-Zeitgebergeräten und in Oszilloskop-Zeitmarkengeräten. Die Dekadenröhreneinheit kann bis zu einer Frequenz von 20000 Hz benutzt werden.

11435 D. G. O'Connor. Magnetic drum design. Electronics 26, 1953, Nr. 11, S. 196. (Nov.) (Endicott, N. Y., Internat. Business Machines Corp., Endicott Engag. Lab.) Verf. gibt ein Normblatt heraus, das Magnettrommeldurchmesser, Spurdichte, Winkelgeschwindigkeit, Tastzeit und Zahl der gesetzten Spuren in Be-Riedhammer. ziehung bringt.

11436 M. C. McGregor. A simple three-terminal micrometer capacitor. J. sci. Instrum. 31, 190-191, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Sydney, Commonw. Sci. a. Industr. Res. Org., Div. Electrotechnol.) Der von dem Verf. beschriebene präzise, verlustlose Kapazitätsvariator besteht aus einem innerhalb eines Metalikastens isoliert befestigten, ausgebohrten Messingblock, in den sich eine an einem Mikrometerkopf angebrachte Spindel fein verstellbar einschieben läßt. Drei Modelle, die sich hinsichtlich des Bohrungsdurchmessers voneinander unterscheiden, ergeben die Einstellbereiche 0,4...2,4 pF; 1...6 pF; 2...12 pF. Die Abweichung von der Linearität des Ganges wird im Schaubild gezeigt; sie liegt für den größten Teil des Variationsbereiches erheblich unter 1° o.

11437 J. Middlehurst and J. K. Braithwaite. An automatic selector switch with ow residual e. m. f. J. sci. Instrum. 31, 212 213, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Sydney.

Commonw. Sci. a. Industr. Res. Org., Nat. Stand. Lab., Div. Phys.) An den Kontakten von Leitungswählern treten erfahrungsgemäß unerwünschte Spannungen von bis zu 80  $\mu \rm V$  auf, die von Thermokräften verursacht werden. Ungleichmäßige Erwärmung von Einzelteilen (benachbarten Relais u. dgl.) begünstigt diese Erscheinung. Die Verff., die einen Leitungswähler als Wählschalter für reihenweise Präzisionsmessungen benutzen wollen, senken die störende Thermospannung auf weniger als 0,5  $\mu \rm V$ , indem sie das Schrittschaltwerk des Wählers mit kurzdauernden Impulsen betätigen, die von einer Thyratronschaltung erzeugt werden.

11438 P. Feligett. A current stabilized photomultiplier power supply. J. sci. Instrum. 31, 217—219, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Cambridge, Univ., Obs.) Eine einfache Schaltung zur Stromstabilisierung in einem Spannungsteiler wird angegeben, von dem die Spannungen für die einzelnen Stufen eines Photomultipliers abgegriffen werden. Die Schaltung besteht im Prinzip aus einer Serienschaltung zweier Kathodenfolger und dem Spannungsteiler. Wirkungsweise und Aufbau der Schaltung werden beschrieben. Die Stabilisierung beträgt 1:104.

W. Hübner.

11439 W. R. Beakley. A stable d. c. source of low voltage with low internal resistance. J. sci. Instrum. 31, 219–220, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Kirkhill, Ayr, Hannah Dairy Res. Inst.) Es wird eine Gleichspannungsquelle mit hoher Spannungskonstanz beschrieben, die bei Belastung durch einen Verbrauchswiderstand von etwa 800  $\Omega$  ihren Spannungswert 2,600 Volt mit einer Genauigkeit von  $\pm$  0,1% aufrechtzuerhalten vermag. Die Energie wird dem Wechselstromnetz entnommen, dessen Spannung um  $\pm$  15% schwanken darf, ohne die Stabilität der erzeugten Gleichspannung beeinträchtigen zu können. Die hohe Konstanz wird erreicht durch spezielle Stabilisatorröhren und eine Stabilisierungsschaltung mittels eines magnetischen Verstärkers. Bei der Abgleichung des Gerätes dient ein Normalelement als Kontrollorgan. Das Gerät hat sich in 2000 stündiger Betriebsdauer (Stromabgabe 5 . . . 8 mAmp) bewährt.

11440 F. M. Ernsberger and C. M. Drew. Improvements in design and construction of quartz helix balances. Rev. sci. Instrum. 24, 117—121, 1953, Nr. 2. (Febr.) (China Lake, Calif., U. S. Naval Ordn. Test Stat., Chem. Div.) Verff. beschreiben eine Vorrichtung, die gestattet, Quarzfäden zu ziehen und anschließend schraubenförmig aufzuwinden. Die gegenüber anderen Einrichtungen prinzipielle Verbesserung besteht in der Hinzuziehung einer kleinen Drehbank. Die einzige spezielle Zusatzeinrichtung ist eine von Motor angetriebene Trommel zum Ziehen und Aufspulen der Quarzfäden. Es können einheitliche Fäden für bestimmte Durchmesser zwischen 1,6 und 10 mils gezogen und auf beliebige Kerndurchmesser und beliebiger Ganghöhe aufgespult werden. Eine Analyse einer solchen Spul- und Ziehvorrichtung wird bezüglich ihrer Empfindlichkeit, Aufnahmekapazität und Aufnahmelänge vorgenommen. Es wird gezeigt, daß eine optimale Beziehung zwischen diesen Eigenschaften besteht und es wird eine Methode entwickelt, die zur Spezifizierung der Dimensionen solcher Spuleinrichtungen dient, die optimale Ergiebigkeit für eine vorgegebene Verwendung gewährleisten.

Riedhammer.

11441 A. T. Fuller. Control systems with quasi-critical damping. Brit. J. appl. Phys. 5, 174-179, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Godalming, Surrey, Waymouth Gauges a. Instrum. Ltd.) Verf. erweitert den Begriff der kritischen Dämpfung auf lineare Systeme der Ordnung größer als zwei und nennt dies quasi-kritische Dämpfung. Angewandt auf eine einfache Klasse von Rückkopplungssystemen zeigt sich, daß diese Bedingung verschiedene einfache Interpretationen hat. Quasi-kritische

Dämpfung verschafft ein geeignetes Kriterium für Stabilität, vor allem in den ersten theoretischen Ansätzen der Systemsynthese.

Riedhammer.

Betriebskontrolle, Regeltechnik. S. auch Nr. 12378.

11442 N. J. Thompson. Conelrad switcher for sequential mode. Electronics 26, 1953, Nr. 12, S. 158-159. (Dez.) (Madison, Wisc., State Broacasting, Serb.) Verf. beschreibt einen "Conelrad"-Weichensteller. Riedhammer.

11443 R. L. Henry and C. C. Rayburn. Mechanized production of electronic equipment. Electronics 26, 1953, Nr. 12, S. 160-165. (Dez.) (Washington, Nat. Bur. Stand.) Verff. berichten über den mechanisierten Produktionsgang für komplette elektronische Geräteausrüstungen.

#### II. Mechanik

11444 J. Meixner. Zur Nachwirkungstheorie der elastischen Relaxation, Z. angew. Phys. 6, 216-217, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Aachen, Rhein.-Westf. T. H., Inst. theor. Phys.) Die Arbeit beschäftigt sich mit den Eigenschaften des elastischen Nachwirkungstensors. Die Spannungs-Dehnungsrelation in einem isotropen Körper läßt sich nach einer solchen für den allseitigen Druck und für den Schub zerlegen; entsprechend hat man auch zwei Nachwirkungsfunktionen, die noch davon abhängen, ob es sich um einen isothermischen oder adiabatischen Zustand handelt. Das ist besonders von R. Sips (J. Polym. Sci. 7, 191, 1951) nachgewiesen worden. Der Verf. gibt einen anderen neuen Beweis, der unmittelbar aus der allgemeinen Formulierung des Nachwirkungsprinzips der Isotropie sich aufbaut. Die Gesetze gelten auch für Kristalle. Die Nachwirkungstheorie wird dann so verallgemeinert, daß sie auch die Temperaturverhältnisse erfaßt. Insbesondere wird die Frage behandelt, ob man gewisse Beziehungen zwischen den Nachwirkungsfunktionen und ob man die Symmetrie des Nachwirkungstensors Qik (u) auch im Rahmen der verallgemeinerten Theorie als gültig ansehen darf. Die Symmetrie-Eigenschaft Q ik = Q<sub>1</sub>, ergibt sich schon aus der Isotropie. Bei Kristallen lassen sich lie Symmetrieeigenschaften aus der Greene-Cyllenschen Erweiterung der Onsagenschen Reziprozitätsbeziehung (Onsagen, s. diese Ber. 12, 1231, 1931. 13, 786, 1932; Greene u. Callen, diese Ber. 32, 1720, 1953) begründen.

Wilh. Müller.

1445 Ernst Jenekel. Zur Verwendung von Modellen für das plastisch-elastische erhalten. Kolloidzschr. 134, 47—64, 1953, Nr. l. (Dez.) (Aachen, T. H., Inst. heor. Hüttenk, phys. Chem.) Das plastisch-elastische Verhalten eines Materials ißt sich durch Modelle wiedergeben, bestehend aus Federn als Verkörperung des astischen Anteils und aus Kolben, welche in Zylinder gleiten, als Verkörperung es viskosen Anteils. Federn und Kolben können hintereinander zum Myx-ellschen Modell geschaltet werden oder parallel zum Votstschen Modell. Sie ithalten eine Direktionskraft (oder einen Elastizitätsmodul) als Kenngröße des astischen Verhaltens und eine Relaxationszeit als Kenngröße des plastischen erhaltens. Das wirkliche Verhalten der Stoffe läßt sich nur durch Kombination ehrerer Einzelmodelle wiedergeben. Das einfache und das doppelte Modell nach XXXIII und nach Votst werden für einige ausgewählte Versuchsbedingungen mlich für den Entspannungsversuch (konstante Verformung), den Verfor-

mungsversuch (konstante Spannung), für die Dämpfung freier Schwingungen und die Verlustarbeit erzwungener Schwingungen untersucht. Während die Untersuchung einer einzelnen Kurve des plastisch-elastischen Verhaltens besonders geeignet erscheint, die Verschmierung von Relaxationszeiten (oder ein kontinuierliches Spektrum von Relaxationszeiten) festzustellen, erlaubt die Untersuchung bei verschiedenen Temperaturen einen Rückschluß auf die Anzahl unterschiedlicher Bindungsmechanismen in einem Material. Es scheint, daß die Maxwellschen Modelle dem beobachteten Verhalten besser gerecht werden als die Volgtschen Modelle.

11446 Enrico Volterra. On elastic continua with hereditary characteristics. J. appl. Mech. 18, 273-279, 1951, Nr. 3. (Sept.) (Chicago, Ill., Inst. Technol.) In einer früheren Veröffentlichung wurden die freien und erzwungenen Schwingungen der Systeme mit einem Freiheitsgrad und hereditären Dämpfungscharakteristiken diskutiert. In der vorliegenden Veröffentlichung sind die klassischen Bewegungsgleichungen für elastische Medien auf die Basis des allgemeinen linearen Spannungs-Dehnungsgesetzes ausgedehnt, wobei hereditäre Dämpfung eingeschlossen ist. Diese Gleichungen sind auf den Fall der freien radialen Schwingungen einer Kugel angewandt. Weiterhin sind die freien Schwingungen der Saite, die freien transversalen Schwingungen der Stäbe und die freien Schwingungen der rechtwinkligen und runden Membranen unter der Voraussetzung der hereditären Dämpfung studiert.

11447 R. B. Harvey. The elastic deformations of a plate near a hole with a stiffening rim. Proc. roy. Soc. (A) 223, 338-348, 1954, Nr. 1154. (6. Mai.) (Greenwich, Roy. Naval Coll.) Verf. gibt eine Lösung der Gleichungen für verallgemeinerten Flächendruck beim Problem einer unter Spannung liegenden Platte mit einem Loch. Die Gleichungen sind exakt lösbar für ein kreisförmiges Loch.

Riedhammer.

11448 A. E. Green and E. B. Spratt. Second-order effects in the deformation of elastic bodies. Proc. roy. Soc. (A) 224, 347-361, 1954, Nr. 1158. (7. Juli.) (Newcastle upon Tyne, Univ. Durham, King's Coll.) Unter Benutzung der Tensorschreibweise werden allgemeine Formeln für die Lösung des Problems bestimmter elastischer Deformationen bei Verwendung schrittweiser Annäherungen aufgestellt. Die Formeln erstrecken sich bis zum zweiten Grad sowohl für kompressible wie auch für inkompressible Stoffe, wenn erforderlich, können auch noch höhere Glieder erhalten werden. Das Problem der Torsion eines festen rotationssymmetrischen Körpers aus inkompressiblem Material wird anschließend behandelt und Differentialgleichungen werden aus der allgemeinen Theorie für diesen Spezialfall abgeleitet. Für den Fall des Konus werden die Gleichungen gelöst.

Elastizitätstheorie. S. auch Nr. 11897.

11449 Paul M. Sutton. The variation of the elastic constants of crystalline aluminum with temperature between 63°K and 773°K. Phys. Rev. (2) 91, 816–821, 1953, Nr. 4. (15. Aug.) (New York, N. Y., Columbia Univ.) Zur Messung der adiabatischen elastischen Moduln des kristallinen Aluminiums innerhalb des Temperaturintervalles von 63–773°K wurde die Methode des zusammengesetzten piezoelektrischen Oszillators angewandt. Die gemessenen und berechneten Werte sind ausführlich tabuliert. Die abschätzbare Ungenauigkeit bei S<sub>11</sub> variiert um 0,8% bei tiefen Temperaturen bis 1,2% bei hohen Temperaturen Entsprechend liegen die Werte von S<sub>44</sub> bei 1,5% bzw. 2% und bei S<sub>12</sub> liegt die Unsicherheit etwa 2% über dem Temperaturbereich. Für T = 0°K erhält man die Werte durch graphische Extrapolation. Dabei kann leicht gezeigt werden

daß die Temperaturkoeffizienten der elastischen Moduln beim absoluten Nullpunkt Null sein müssen. In einer weiteren Tabelle ist die Variation der Debyeschen charakteristischen Temperatur mit der Temperatur dargestellt. Es ergibt sich für 0°K eine Debye-Temperatur für Aluminium von 439°K. Weiterhin wird gezeigt, daß die Temperaturveränderung von  $C_{44}$  über den vollen Temperaturbereich mit einer Genauigkeit besser als  $^{1/2}\%$  durch die Formel  $C_{44}=A\cdot e^{-Ba}$   $^{-2}$  dargestellt werden kann. Dabei sind A und B Konstanten, a der thermale Expansionskoeffizient und R das Verhältnis des Volumens bei einer Temperatur T zu dem bei einer willkürlichen Temperatur. Diese Formel ist in Übereinstimmung mit dem von Lazarus experimentell gefundenen Ergebnis, daß die elastischen Konstanten explizite Funktionen von Temperatur und Volumen sein müssen.

11450 Yves le Corre. Détermination des sept constantes élastiques dynamiques du phosphate monoammonique. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1903-1904, 1953, Nr. 19. (11. Mai.)

11451 A. D. N. Smith. The effect of small amounts of cold-work on Young's modulus of copper. Phil. Mag. (7) 44, 453-466, 1953, Nr. 352. (Mai.) (Farnborough, Roy. Aircraft Establ.)

H. Ebert.

11452 Eugen Kappler und Ludwig Reimer. Röntgenographische Untersuchungen über Biege-Eigenspannungen in Eisen. Naturwissenschaften 41, 60-61, 1954, Nr. 3. (Münster i. W., Univ., Phys. Inst.) Verff. untersuchten die Überlagerung der Eigenspannungen I. Art durch Biegebeanspruchung und der Eigenspannungen II. Art durch die Orientierungsabhängigkeit der Streckgrenzen. Dabei wird gezeigt, daß mit den durch eine plastische Biegespannung entstehenden Eigenspannungen I. Art unvermeidlich auch solche II. Art auftreten. Die Eigenspannungen wurden nach Entlastung längs des Querschnittes röntgenographisch bei Senkrechteinfall mit Co Ka und Cr Ka-Strahlung bestimmt. Aus bekannten Daten kann dann die Eigenspannungsverteilung konstruiert werden, die sich durch eine Eigenspannungen I. Art ergeben würde. Es zeigt sich, daß im Rahmen der Meßgenauigkeit die Bedingung des verschwindenden Momentes erfüllt ist. Außerlem ist bei reinem Eisen die Verteilung der Eigenspannungen in bezug auf die eutrale Faser symmetrisch. Es ergibt sich eindeutig, daß bei Überlagerung von igenspannungen II. Art stets Spannungsmessungen mit verschiedenen Strahingen durchgeführt werden müssen, um eine genaue Analyse der Spannungsustände zu ermöglichen.

1453 O. Förtsch. Untersuchungen von Biegewellen in Platten. Messung ihrer ruppen und Phasengeschwindigkeiten. Gerl. Beitr. Geophys. 61, 272-290, 1950, r. 4. (München, Univ., Inst. Angew. Geophys.) Auf der Eisplatte eines Sees urden durch Tritte Biegewellen erzeugt und ihre Ausbreitung bis zu einer Entrung von 150 m mit Seismographen beobachtet. Aus den Aufzeichnungen unten die Gruppengeschwindigkeiten verschiedener Wellenlängen ermittelt reden, sodann wurden die Phasengeschwindigkeiten mit harmonischer Analyse stimmt und das Amplitudenspektrum aufgestellt. Die Dispersion entsprach Theorie. Dagegen fielen die berechneten Eisdicken zu klein aus, Ursache ichte das beginnende Auftauen gewesen sein. Ein Vergleich mit Messungstebnissen auf Straßendecken weist viele Ähnlichkeiten auf.

154 G. Angenheister †. Fortschreitende elastische Wellen in planparallelen Platten.
rl. Beitr. Geophys. 61, 296-308, 1950, Nr. 4. Kurze Widergabe wenig beinter theoretischer Untersuchungen von H. Lamb und Vergleich mit seischen Messungen auf dem Eis zugefrorener Seen.
K. Jung.

11455 H. Pursey and E. C. Pyatt. An improved method of measuring dynamic elastic constants, using electrostatic drive and frequency-modulation detection. J. sci. Instrum. 31, 248-250, 1954, Nr. 7. (Juli.) (Teddington, Middlesex, Nat. Phys. Lab.) Es wird ein Apparat beschrieben zur Messung der natürlichen longitudinalen Resonanzfrequenz von metallischen Stäben. Die Probe wird erregt durch Anwendung von afternierenden elektrostatischen Kräften zwischen dem einen Ende des Stabes und einer festen Platte parallel zu ihm. Die Resonanz wird nachgewiesen durch ein Frequenzmodulationssystem, das bei 60 MHz arbeitet, wobei dieselbe Platte wie für den Antrieb benutzt wird. Die Befestigung und der Erregungsantrieb werden beschrieben und Einzelheiten über die Frequenzmodulations- und Nachweisanordnung gegeben. Die Anordnung hat einen beträchtlich größeren Frequenzbereich wie ältere Anordnungen und es können Messungen nicht nur der Grundfrequenzresonanz, sondern auch der Resonanzen höherer Ordnungen durchgeführt werden, wobei die Proben sehr verschiedene Größen haben können. Unter Berücksichtigung kleiner Anisotropiegrade können die Werte für die wahren isotropen Moduli mit einer Genauigkeit von 1 bis 2 v. Harlem. auf 103 bestimmt werden.

Elastische Schwingungen, S. auch Nr. 12333, 12428, 12444.

E. S. Emerson, A. S. Makas and C. D. West. Orientation birefringence in inorganic glasses. J. opt. Soc. Amer. 43, 818, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Polaroid Corp.)

Plastizität, S. auch Nr. 11898, 11902, 11903,

11456 W. R. Thomas and G. M. Leuk. The diffusion of nitrogen in alpha iron. Phil. Mag. (7) 45, 656–659, 1954, Nr. 365. (Juni.) (Brit. Iron a. Stiel Res. Ass.) Im Temperaturgebiet zwischen 0 und 100°C wurde die Diffusion von Stickstoff in a-Eisen untersucht. Verwendet wurden Fe-Drähte von 0,080 inch Durchmesser und hohem Reinheitsgrad. Stickstoff wurde in ihnen durch Erwärmen auf 1300°C für 24 h in einer Stickstoffatmosphäre gelöst. Für verschiedene Schwingungsfrequenzen wurde die Temperatur bestimmt, bei der die innere Reibung, die von dem gelösten Gas herrührt, ein Maximum erreicht. Hieraus wurden die Diffusionskoeffizienten bestimmt. Aus der Temperaturabhängigkeit der Diffusionskoeffizienten ergibt sich eine Aktivierungsenergie von 18000 cal. Für Dowurde der Wert von 3,1·10-3 cm²/sec bestätigt.

M. Wiedemann.

Diffusion, S. auch Nr. 11887, 11888, 11892, 11893.

1145i J. Dyson and W.Hirst. The true contact area between solids. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 309-312, 1954, Nr. 4 (Nr. 412 B). (1. Apr.) (Aldermaston, Berks., Assoc. Elect. Industr. Ltd., Res. Lab.) Verff. beschreiben eine neue Methode zur Beobachtung der wirklichen Kontaktstellen zwischen zwei festen Oberflächen. Eine metallisierte Glasoberfläche wird in Kontakt mit der Probe gepreßt, wobei die Glasoberfläche an den Kontaktstellen lokal deformiert wird. Die gegenüberliegende Seite der metallisierten Oberfläche wird durch das Glas mittels Phasenkontrast-Mikroskopie geprüft, wo sieh die Deformationsstellen hell vom dunklen Untergrund abheben. Deformationen von wenigen Angström in der Tiefe sind so nachweisbar, wenn ihre seitliche Ausdehnung über der Mikroskopauflösungsgrenze liegt. Namentlich wurden Silberstahlproben geprüft. Die Experimente haben gezeigt, daß die Lage der Berührungsflächen von der Art der Oberflächenbehandlung abhängt.

Riedhammer.

11458 Hans Richter. Stoßwellen in isotropen elastischen Medien. Z. angew. Math. Mech. 31, 280—281, 1951, Nr. 8/9. (Aug.) (Haltingen, Baden.) Bei Zugrundelegung eines allgemeinen, nichtlinearen Elastizitätsgesetzes ergeben sich zwei stabile Stoßwellentypen, nämlich reine Kompressionsstöße und solche Schubstöße, die eine Entlastung bewirken.

11459 Richard Eppler. Zur Theorie der unstetigen Strömungen. Z. angew. Math. Mech. 31, 287—288, 1951, Nr. 8/9. (Aug.) (Stuttgart.) Durch eine die Totwasserauflösung betreffende Annahme wird die Theorie von Helmholtz und Kirchhoff in bessere Übereinstimmung mit den experimentellen Befunden (Strömungsverlauf, Widerstandsbeiwert) gebracht. Wecken.

11460 W. Kofink. Zur Algebra des gegabelten Verdichtungsstoβes. Z. angew. Math. Mech. 31, 290-291, 1951, Nr. 8/9. (Aug.) (Karlsruhe.) Analyse der algebraischen Gestalt der Beziehungen, die bei einer stationären Stoßwellengabel zwischen c<sub>n</sub>/c<sub>v</sub> und den Gabelparametern (Winkeln und Mach-Zahlen) bestehen.

Wecken.

11461 C. F. v. Weizsäcker. Genäherte Darstellung starker instationärer Stoßwellen durch Homologie-Lösungen, Z. Naturf. 9a, 269-275, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Göttingen, Max-Planck-Inst. Phys.) Mit der Arbeit, welche einen ersten Bericht darstellt, wird eine nur von wenigen Parametern abhängige Näherungsdarstellung starker instationärer Stoßwellen gewonnen, welche zur Beschreibung einer statistischen Gesamtheit von Stoßwellen in der Theorie der Bewegung des interstellaren Gases von Nutzen ist. Die Rechnungen, welche den auch bereits bisher verwendeten Homologie-Ansatz (vgl. G. J. TAYLOR, GUDERLEY) benutzen, beschränken sich auf starke (große Mach-Zahlen), ebene Stoßwellen. Durch die erste Einschränkung sind die Übergangsbedingungen an der Stoßfront mit dem Homologie-Ansatz vereinbar und es bedarf nicht der sonst üblichen Voraussetzung, daß die Entropie hinter der Front von Teilchen zu Teilchen dieselbe sein muß. Nach iner größeren Schematisierung, bei welcher die Stoßwelle als "Block" mit einheitlicher Strömungsgeschwindigkeit und Dichte idealisiert wird, werden die Grundgleichungen der Gasdynamik für ebenes Problem benutzt, um einen Homologie-Ansatz ähnlich denen von Guderley, Courant und Friedrichs für entralsymmetrische Probleme zu finden. Für eine Reihe von Homologieexponenen k, wobei k im Intervall  $-1 \le k \le +2$  lag, wurde mit Hilfe einer elektrossehen Rechenmaschine das System der drei gewöhnlichen Differentialgleichunen numerisch integriert. Die k-Werte () und 1/3 sind kritische Werte, bei denen ich das Verhalten der Lösungen völlig ändert, so entspricht z. B. k = 0 als onderfall der Homologielösung der stationären Stoßfront. Es werden die Fälle ir k = 0.9, k = 0.3 und k = -1 graphisch dargestellt, wobei  $\varrho$ , u, p, T Dichte, Geschwindigkeit, Druck und Temperatur) in Abhängigkeit vom Abstand on der Front aufgezeichnet wurden. Das Verhalten der Lösungen im regulären ebiet und an den Singularitäten wird diskutiert. Arbeiten von E. A. MÜLLER, on v. HÖRNER und HAIN sowie F. MEYER, deren Ergebnisse referiert werden, igen, daß durchaus nicht homologe Lösungen der allgemeinen partiellen Diffentialgleichungen für die verschiedensten Anfangsbedingungen mit wachsender it gegen ein und dieselbe Homologielösung konvergieren.

462 Rudolf Hermann. Überschall-Diffusoren in eindimensionaler Behandlung. armetech. 5, 8-15, 1954, Nr. 1. (Minnesota, USA, Univ.) Es wird eine hluckfunktion definiert und aus der Entropiezunahme ein Wirkungsgrad ableitet. Der Wirkungsgrad und Formeln für die Mach-Zahl im Diffusorhals nnen damit berechnet werden. Die Theorie wird mit experimentellen Ergebsen verglithen, der experimentelle Wirkungsgrad ist im Windkanal um 18°0, Auffangdiffusoren um 8°0 kleiner als der berechnete.

Bock.

11463 V. C. A. Ferraro. On the reflection and refraction of Alfvén waves. Astrophys. J. 119, 393-406, 1954, Nr. 2. (März.) (London, Queen Mary Coll.) Für ebene harmonische hydromagnetische Wellen, die senkrecht zur Einfallsebene polarisiert sind, werden Reflexion und Brechung an einer ebenen Trennfläche zwischen zwei unendlich gut leitenden Flüssigkeiten verschiedener Dichte diskutiert. Es ergeben sich hierfür Beziehungen, die von der Orientierung des permanenten gleichförmigen Magnetfeldes bezüglich der Trennfläche und der Einfallsebene abhängen. Ferner wird die Ausbreitung hydromagnetischer Wellen in einer isothermen Atmosphäre erörtert, die über einer unendlich gut leitenden Flüssigkeit horizontal geschichtet ist.

11464 M. J. Lighthill. The response of laminar skin friction and heat transfer to fluctuations in the stream velocity. Proc. roy. Soc. (A) 224, 1-23, 1954, Nr. 1156. (9. Juni.) Die laminare Grenzschicht über einen zylindrischen Körper bei zweidimensionaler Strömung wird für inkompressible Flüssigkeiten für den Fall mathematisch analysiert, daß der zuströmende Flüß hinsichtlich seiner Geschwindigkeitsgröße — bei unveränderter Strömungsrichtung — oszilliert.

Bode.

11465 Isao Imai. A new method of solving Oseen's equations and its application to the flow past an inclined elliptic cylinder. Proc. roy. Soc. (A) 224, 141-160, 1954, Nr. 1157. (22. Juni.) (Tokyo, Univ., Fac. Sci., Dep. Phys.) Die Oseenschen Gleichungen werden für die ebene Strömung einer zähen Flüssigkeit um einen senkrecht zur Achse angeströmten zylindrischen Körper für das Gebiet in Nähe des Körpers gelöst, indem für die Geschwindigkeit ein Ausdruck angegeben wird, der zwei aus den Randbedingungen an der Körperoberfläche zu ermittelnde, analytische Funktionen enthält. Diese Ermittelung geschieht iterativ, indem beide Funktionen nach der REYNOLDS-Zahl R als Parameter entwickelt werden, ohne daß die explizite Einführung spezieller, der Körperform angepaßter Funktionen nötig wäre. Die Rechnung ist für den elliptischen Zylinder (große Hauptachse l, kleine Hauptachse t) bis zum dritten Glied durchgeführt. Auftriebs- und Widerstandsbeiwert sind in Diagrammen und Tabellen für t/l=0; 0,1; 0,5; 1,0 und R=0,1; 1,0 in Abhängigkeit vom Anstellwinkel a dargestellt. Der Widerstandsbeiwert wächst mit a und t/l, der Auftrittsbeiwert verschwindet für  $\alpha = 0^{\circ}$  und  $\alpha = 90^{\circ}$ , hat bei  $\alpha = 45^{\circ}$  ein Maximum und nimmt mit wachsendem t/l ab.

11466 J. L. Otero de la Gándara. Solucion grafica de la ecuacion de Fanning cuando se conocen todas sus variables menos el diametro o la velocidad. An. Soc. esp. Fis. Quim. (A) 48, 111-116, 1952, Nr. 3/4. (März/Apr.) (Madrid, Univ., Inst., A. de Gregorio Rocasolano", Lab. Quim. Técn.)

Theoretisches. S. auch Nr. 12678-12681, 12686, 12688.

11467 A. A. Townsend. The diffusion behind a line source in homogeneous tubulence. Proc. roy. Soc. (A) 224, 487—512, 1954, Nr. 1159. (22. Juli.) (Cambridge. Emanuel Coll.) Da in der Theorie der turbulenten Diffusion die mittlere Teilchenverschiebung durch turbulente Vorgänge in Zusammenhang gebracht wird mit der Lagrangeschen Geschwindigkeitskorrelation, läßt sich prinzipiell durch Messung der Wärmeausbreitung, z. B. hinter einem geheizten Draht, diese Korrelation bestimmen. Dies ist aber nur dann ohne weiteres möglich, wenn die turbulente Diffusion der Wärme und die molekulare Wärmeleitung statistisch voneinander unabhängig sind. Es wird gezeigt, daß dies bei üblichen Reynoldszahlen der Turbulenz nur für den Diffusionsbeginn der Fall ist. Für spätere Zeiten wird die Wärmeleitung beschleunigt, da die lokalen Temperaturgradienten

durch die turbulente Verwirbelung erhöht werden. Es werden Messungen der Wärmeausbreitung hinter einem geheizten Draht in einem durch Gitter verschiedener Maschenweite gleichförmig turbulent gemachten Windstrom mitgeteilt, die den Betrag der beschleunigten Wärmeleitung durch Messung von Temperaturkorrelationen zu bestimmen erlauben. Die beschleunigte Wärmeleitung ergibt sich schon in mäßiger Entfernung hinter dem Draht von einer Größenordnung, die der gesamten Diffusion der Wärme vergleichbar ist. In ihrem zeitlichen Verlauf fügt sich die beschleunigte Wärmeleitung verhältnismäßig gut einer theoretischen Kurve an, die unter der Voraussetzung eines linearen Abklinggesetzes für die Turbulenz bestimmt wurde und für die Anfangszeit der Diffusion gültig ist.

11468 I. Richard I. Condit. Interactions of shock waves in air with three-dimensional surfaces. I. Phys. Rev. (2) 85, 769, 1952, Nr. 4. (15. Apr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Burlingame, Calif., Broadview Res. Devel.) Die Vorgänge an der Oberfläche eines starren Hindernisses beim Passieren einer nichtstationären Stoßwelle werden in geeigneter Weise sichtbar gemacht und kinematographisch registriert.

Wecken.

11469 H. Polachek and R. J. Seeger. On shock-wave phenomena: aerothermodynamic interaction. Phys. Rev. (2) 86, 601, 1952, Nr. 4. (15. Mai.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (U. S. Naval Ordn. Lab.) Grundsätzliche Gesichtspunkte zur pauschalen Beschreibung von Stoßwellen mit Energietönung (Detonation, Kondensation), insbesondere Wechselwirkung zweier Stöße.

Tropfen und Strahlen. S. auch Nr. 12351.

11470 J. Hart. A simple electromagnetic microviscometer for semi-transparent liquids. J. sci. Instrum. 31, 182—184, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Croydon, Mayday Hosp.) Für die Messung des Fließverhaltens von luftempfindlichen biologischen Substanzen wurde ein Mikroviskosimeter für ein Volumen von 0,04 ml entwickelt, bei dem die Bewegung einer Stahlkugel von 0,4 mm Ø in einem Glasrohr zon 1,2 cm Länge und 0,2 cm Ø gemessen wird. Die Kugel wird durch das nhomogene Magnetfeld einer mit Gleichstrom gespeisten Spule bewegt. Die Bewegung der Kugel wird in vierfacher Vergrößerung auf einem Schirm beobachtet. Der Zusammenhang zwischen Viskosität, Geschwindigkeit der Kugel und dem pulenstrom wird mit Flüssigkeiten bekannter Viskosität ermittelt. Bei plötzchem Abschalten des Magnetfeldes lassen sich auch elastische Erscheinungen den Substanzen messen.

1471 G. F. N. Calderwood and E. W. J. Mardles. Viscometry. — The meniscus sistance in capillary flow of liquids. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 395—400. 154, Nr. 5 (Nr. 413 B) (1. Mai.) (Farnborough, Hants., Roy. Aircraft Est.) In preserved for Experimenten von Barr (Proc. phys. Soc., Lond. 58, 575. 1946) er den Einfluß der Oberflächenspannung in der Viskosimetrie wurden Beobhtungen der Wirkung von Netzmitteln und oberflächenaktiven Stoffen auf die 1sflußzeit von Standard-Viskosimetern (U-Tube und Master-Viskosimeter) ternommen. Bei absinkendem Meniskus wird durch nachströmende Flüssigkeit r Randwinkel gestört, hierdurch wird ein wesentlich größerer Einfluß der 1straffachenspannung hervorgerufen, als er nach der einfachen Steighöhenformel rechnet wird. Netzmittel setzen den Widerstand des Meniskus herab, eine rgrößerung des Randwinkels erhöht ihn. Mit einer Reihe von Ölen verschiedechemischer Zusammensetzung und mit unterschiedlichen Grenzflächeneigenaften ergaben sich bei Viskositätsmessungen, die nach den Normvorschriften

durchgeführt wurden, Wiederholstreubereiche von 0,5%. Diese Unsicherheitsgrenze ist wesentlich größer, als sie bei der Messung reiner Mineralöle gefunden wird.

Weber.

11472 A. Carelli e F. Cennamo. Sulla viscosità di volume. I. Nuovo Cim. (NS) 11, 429-435, 1954, Nr. 5. (1. März.) (Napoli, Univ., Ist. Fis.) Nach einer Theorie von Eckardt kann infolge der Volumen-Viskosität eine Strömung in einer Flüssigkeit auftreten, die von Ultraschallwellen durchstrahlt wird. LIEBERMANN hat diese Bewegung experimentell festgestellt und bei einigen Flüssigkeiten die Volumen-Viskosität gemessen. Verff. führen ähnliche Messungen mit Wasser durch. Experimentell trifft ein Schallstrahl auf eine Scheibe; die Kraft, die auf diese wirkt, wird mit einem Torsionssystem gemessen. Unmittelbar nach Beginn des Versuches wird nur die der Intensität des Schalles proportionale Kraft F. gemessen, nach Ausbildung der Strömung eine kleinere Kraft. Die Differenz ergibt die Kraft F, der Strömung, die proportional dem Quadrat der Intensität ansteigt. Versuche mit Wasser zeigten in der Auftragung von F<sub>s</sub> 0,5 über F<sub>r</sub> einen linearen Zusammenhang bei 1,8 MHz, bei 3,0 und 4,2 MHz einen Knick in der Geraden und einen Übergang in Gerade geringerer Neigung. Die gemessene Volumen-Viskosität erwies sich abhängig von der Größe der im Versuch benutzten Weber. Auffangscheiben.

11473 M. von Stackelberg und V. Toome. Bestimmung einiger Diffusionskoeffizienten von Metallen in Quecksilber mit Hilfe der Amalgam-Tropfelektrode. Z. Elektrochem. 58, 226-230, 1954, Nr. 4. (17. Mai.) (Bonn, Univ., Inst. Phys. Chem.) Die Diffusionskoeffizienten von Cd, In, Pb und Na in Quecksilber bei 22°C wurden aus den diffusionsbegrenzten anodischen Stromstärken an der Amalgam-Tropfelektrode mit einer Genauigkeit von etwa ± 3% bestimmt. Für D<sub>220</sub>·10<sup>5</sup> wurden folgende Werte ermittelt: Cd 1,66; In 1,47; Pb 1,41; Na 0,80. Die Amalgamkonzentration betrug etwa 10 mMol/l. Es wurden Tropfzeiten von 5 bis 36 sec und Kapillaren von 38 bis 120 μ Öffnungsdurchmesser verwendet. Bei mittleren Tropfzeiten zwischen 7 und 25 sec erhielten die Verff. eine der Theorie entsprechende lineare I-Y-Kurve ( $I=i_d/C\cdot m^{2/3}\ \vartheta^{1/6};\ Y=m^{-1/3}\cdot \vartheta^{1/6}$ wo i<sub>d</sub> = mittlere Diffusionsstromstärke, C = Konzentration des Depolarisators. m = Zuflußgeschwindigkeit des Quecksilbers,  $\vartheta = \text{Tropfzeit}$ ). Für die Überhöhung der Stromstärke bei kleinen und großen Tropfzeiten werden die wahrscheinlichen Ursachen angegeben. Auch durch den Verlauf der Kurven für den Zusammenhang zwischen der Momentanstromstärke und der Zeit wurde die Theorie bestätigt. Bender.

11474 Jean Salvinien, Roger Marlgnan et Suzanne Cordier. Etude de la diffusion en milieu chimiquement homogène, du phosphate disodique marqué. Cas de la difusion dans un gel. J. Chim. phys. 51, 101—107, 1954, Nr. 3. (März.) (Montpellier. Lab. Phys., Fac. Pharm.) Verff. diskutieren zunächst die Gültigkeit der Fickschen Diffusionsgesetze und die Möglichkeiten der Messung von Diffusionskoeffizienten. Sie bestimmten die Diffusion von Na<sub>2</sub>HPO<sub>4</sub>, das mittels P<sup>32</sup> markiert war, aus einer Lösung der Konzentration 0,5 bis 0,001 ml in ein Gelatinegel bei 20°C. Die Ausbreitung der Aktivität in dem Gel wurde mittels Zählrohren verfolgt, dabei wurden entweder Schnitte angefertigt oder das Zählrohram Gel entlang bewegt. Enthielt die Gelatine unmarkiertes Na<sub>2</sub>HPO<sub>4</sub> in gleicher Konzentration wie die Lösung, so erwies sich der Selbstdiffusionskoeffizient stark konzentrationsabhängig, er nahm mit der Verdünnung von 2,98 auf 5,10·10<sup>-6</sup>1 em see Einheiten zu. War dagegen ein Konzentrationsgradient vorhanden, inden die Gelatine kein Phosphat enthielt, so variierte der Diffusionskoeffizient de

HPO '-Ionen nur zwischen 4,60 und 5,10 g cm sec Einheiten. Auf die Bedeutung dieser Messungen im homogenen Medium beim Fehlen eines Konzentrationsgradienten wird hingewiesen und auch auf die Beziehungen zu Leitfähigkeitsmessungen. M. Wiedemann.

11475 J. Rolfe. A micro-method for the measurement of self-diffusion coefficients of solutions. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 401-408, 1954, Nr. 5 (Nr. 413 B). (1. Mai.) (London, Univ., Birkbeck Coll., Dep. Phys.) Die Mikrodiffusionsmethode von Fürth und Zuber wurde modifiziert zur Bestimmung des "differentiellen" Selbstdiffusionskoeffizienten eines β-Strahlers, der in eine nichtaktive Lösung gleicher Konzentration diffundierte. Die Diffusion wird über einen Weg von 2 mm, entsprechend einer Zeitdauer von etwa einer Stunde, verfolgt. Die Diffusionszelle ist beweglich, sie hat eine für  $\beta$ -Strahlung durchlässige Fläche und befindet sich vor einem Geiger-Zähler. Es werden geringe Mengen, etwa 0,15 ml, von Lösungen mit hoher spezifischer Aktivität, 20 mC/ml, benötigt. Bei Konzentrationen von 0-0,200 Äquivalent/l schwankt der Diffusionskoeffizient von J'-Ionen (Indikator J<sup>131</sup>) in NaJ-Lösungen bei 18°C zwischen 1,73 und 1,58 · 10-5 cm<sup>2</sup>/sec; der der Anionen in H<sub>3</sub>PO<sub>4</sub>-Lösungen (Indikator P<sup>32</sup>) schwankt im Konzentrationsbereich 0-0,737 zwischen 0,63 und 0,52 · 10<sup>-5</sup> cm<sup>2</sup>/sec. Im Falle des J' ist die Übereinstimmung mit den theoretischen Resultaten gut. Die Genauigkeit dieser Mikromethode liegt bei 2%, sie kann aber wohl noch durch eine verbesserte Streukorrektur auf 100 gebracht werden. M. Wiedemann.

Diffusion. S. auch Nr. 11817, 11960, 12632.

11476 H. A. Lauwerier. Diffusion from a source in a skew velocity field. Appl. sei. Res., Hague (A) 4, 153-156, 1953, Nr. 2. (Amsterdam, K./Shell-Lab.) H. Ebert.

11477 E. Siebel und A. Hosang. Untersuchung über die plastische Stützwirkung bei gekerbten Stäben, Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 98-101, 1954, Nr. 4. (1. Febr.) (Stuttzart, T. H., Staatl. Materialprüfungsanst.)

11478 E. Ziebart, Untersuchungen an einem Föttinger-Getriebe. Z. Ver. dtsch. lng. 15, 1027-1036, 1953, Nr. 30. (21. Okt.) (Hannover, T. H., Inst. Maschinenlemente hydraul. Strömungsmaschinen.)

i. Kiper. Aus der VDI-Arbeit: Tagung für Getriebetechnik 1953. Z. Ver. dtsch. ng. 96, 178-179, 1954, Nr. 6. (21. Febr.) (Berlin.)

1479 Fachheft Getriebetechnik V. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 213-254, 1954, Nr. 8. (1. März.)

1480 K. Schnarbach. Gelenkgetriebe mit großem Abtriebswinkel der Schwinge. Z. er. dtsch. Ing. 96, 279-281, Nr. 9. (21. März.) (Düsseldorf.)

1481 G. Tank. Untersuchung von Beschleunigungs- und Verzögerungsvorgängen 1 Planetengetrieben. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 305-308, 1954, Nr. 10. (1. Apr.) Schön. Juisburg.)

'482 W. Altroyge. Impuls-optisches Überholsignal-Verfahren. Förderung der gew. Forschg. durch die Fraunhofer-Gesellsch. München, 1953, S. 19-22. ez.) (Hamburg, Inst. impuls-optische Verkehrssichg.) Das beschriebene puls-optische Überholsignal-Gerät arbeitet mit Lichtblitzen, die durch inkenentladung von etwa 0,5 µsec Daner in einer bewonderen Blitzlichtlampe er in der kombinierten Biluxlampe des Scheinwerfers erzeugt werden. Als apfänger dient eine Ca-Sb-Vakuum-Photozelle in Verbindung mit einem

Breitbandverstärker und einem Multivibrator (Flip-Flop). Die Zeitkonstante ist so bemessen, daß fünf Impulse die Auslösung des Anzeigesignales und einer Funktionsmeldelampe bewirken. Die Ansprechentfernung beträgt etwa 100 m. Die Stromversorgung für den Empfänger erfolgt über Zerhacker, Transformator und Gleichrichter aus der Fahrzeugbatterie. Kallenbach.

11483 K. Lampe. Der Einfluß der Dämpfung auf die Bodenhaftung von Kraftfahrzeugrädern. Z. Ver. dtsch. Ing. 95, 1151-1158, 1953, Nr. 34. (1. Dez.) (Wolfsburg.)

11484 H. W. Koch. Ermittlung der Wirkung von Bauwerksschwingungen. Z. Ver. dtsch. Ing. 95, 1159, 1953, Nr. 34. (1. Dez.)

11485 H. Freise. Neue Geräte zum optischen Aufzeichnen mechanischer Schwingungen. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 22-26, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Göttingen, Max-Planck-Ges., Inst. Instrumentenkde.) Schön.

11486 W. D. Straight. Installation and maintenance of orifice meters. Instruments (zugleich J. Southern California Meter Assoc.) 26, 1895–1897, 1953, Nr. 12. (Dez.) (S. Calif. Gas Co.) Der Verf. gibt einige aus der Betriebspraxis gewonnene Richtlinien und Ausführungsbeispiele für den Einbau und die Wartung von Drosselmeßgeräten bekannt.

11487 H. R. Garabrant. Calculations for natural gas orifice-meter coefficients. Instruments (zugleich J. Southern California Meter Assoc.) 26, 1897—1898, 1953, Nr. 12. (Dez.) (S. Calif. Gas Co.) An zwei Beispielen wird gezeigt, wie ein von der Kalifornischen Erdgas-Gesellschaft herausgegebenes Tabellenwerk für die Berechnung des Durchflusses bei veränderlichem Betriebszustand des Gases benutzt werden kann. Eujen.

11488 Sir Geoffrey Taylor. The dispersion of matter in turbulent flow through a pipe. Proc. roy. Soc. (A) 223, 446-468, 1954, Nr. 1155. (22. Mai.) Die Durchflußmengen in Rohren kann man messen, indem man einen im strömenden Medium löslichen Indikator eingibt und die Zeit mißt, die dieser zur Zurücklegung einer bestimmten Strecke benötigt, wobei zu berücksichtigen ist, daß die Indikatorsubstanz sich durch molekulare als auch turbulente Diffusion in Verbindung mit der Geschwindigkeitsverteilung über den Rohrquerschnitt auf einen immer größeren Raumbereich ausbreitet. Für die turbulente Rohrströmung wird unter Zugrundelegung der universellen Geschwindigkeitsverteilung und der Annahme, daß für den Austausch von Impuls und Materie derselbe Austauschkoeffizient maßgebend ist, eine für die Ausbreitung charakteristische "virtuelle Diffusionskonstante" berechnet: K = 10,1 a  $v_*$ , ( $v_* = Schubspannungsgeschwindigkeit, a = Rohrradius). Die Formel wird durch mehrere Versuchs$ reihen an glatten und rauhen Rohren bestätigt. Als Indikator wird Kochsalzlösung verwendet, die Konzentrationsmessung wird auf eine Leitfähigkeitsmessung zurückgeführt. Krümmung des Rohres bewirkt ein starkes Ansteigen der turbulenten Diffusion, wonach erklärlich ist, daß Messungen an großen pipe-lines im allgemeinen K>10,1 a  $\mathbf{v_*}$  ergeben. Die Formel für K wird weiterhin durch Beobachtung der Vermischung zweier anfänglich scharf getrennter, im Rohr hintereinander herfließender Flüssigkeiten bestätigt. E. Becker.

11489 J. N. Hunt. The turbulent transport of suspended sediment in open channels. Proc. roy. Soc. (A) 224, 322-335, 1954, Nr. 1158. (7. Juli.) (Wallingford, Berks. Hydraulies Res. Stat.) In einem (breiten) Kanal, der von sedimenthaltiger Flüssigkeit mit freier Oberfläche durchströmt wird und dessen Bodenfläche ganz von einer Sedimentschicht überdeckt ist, stellt sich unter dem Einfluß der auf die

Sedimentteilchen wirkenden Schwere und der turbulenten Diffusion ein Gleichgewicht ein, in dem die Sedimentkonzentration vom Maximalwert am Boden auf den Wert 0 an der Oberfläche abnimmt. Verf. gibt eine Erweiterung und Verbesserung der Theorie von Rouse (Trans. Amer. Soc. Civ. Engrs. 102, 463, 1937), indem er insbesondere das endliche Sedimentvolumen in Rechnung stellt, das in Bodennähe nicht vernachlässigt werden kann. Ausgehend von der von Karmanschen Mischungswegformel, linearer Schubspannungsverteilung und der Annahme, daß der Sedimentaustausch dem Impulsaustausch der Flüssigkeit analog, aber nicht mit ihm identisch ist, ergeben sich für die Transportgeschwindigkeiten von Sediment und Flüssigkeit in Abhängigkeit von der Höhe über der Bodenfläche gleichgebaute Formeln, die sich nur in Parameterwerten unterscheiden. Diese werden so gewählt, daß die beste Übereinstimmung mit Experimenten von Vanoni (Trans. Amer. Soc. Civ. Engrs. III, 67, 1946), erreicht wird. In einer Tabelle ist die hieraus folgende Abhängigkeit dieser Parameter von der mittleren Sedimentkonzentration angegeben. Die Sedimentgeschwindigkeit ist etwas kleiner als die Flüssigkeitsgeschwindigkeit.

11490 Maurice Roseau. Réflexion des ondes dans un canal de projondeur variable. C. R. Acad. Sci., Paris 234, 297–299, 1952, Nr. 3. (14. Jan.) In einem beiderseits unendlichen Kanal ( $-\infty < x < \infty$ ) sei die Tiefe konstant für x < a sowie für x > b. Berechnung des Reflexionskoeffizienten für eine von  $-\infty$  kommende Welle.

11491 Jean Nougaro. Méthode graphique pour le calcul des ondes de translation dans les canaux découverts. C. R. Acad. Sci., Paris 235, 341-343, 1952, Nr. 5. (4. Aug.) Das klassische Verfahren von Bergeron wird verbessert durch Berücksichtigung der Abhängigkeit der Geschwindigkeit einer Flutwelle von ihrer Höhe. Die geradlinigen Charakteristiken werden durch krummlinige ersetzt.

Wecken.

11492 F. Sturm. Der Zeppelin-Luftschiffbau als Schrittmacher der technischen Entwicklung. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 299-304, 1954, Nr. 10. (1. Apr.) (Stuttgart-Untertürkheim.)

11493 Gerhard Sleyel. Hubschrauber, Tragschrauber und Flugschrauber. Die wichtigsten Baumuster als Beispiel für den Entwicklungsstand. Z. Ver. dtsch. Ing. 95, 1165-1176, 1953, Nr. 35. (11. Dez.) (Bad Tölz.)

11494 Gerhard Slegel. Hubschrauber. Gestaltungsmerkmale, Leistungsangaben und Inwendungen. Z. Ver. dtsch. Ing. 95, 1208-1214, 1953, Nr. 36. (21. Dez.) (Bad Fölz.)

1495 John J. Hess Jr. Monitor for automatic pilots. Electronics 26, 1953, Nr. 12, 5, 174-177. (Dez.) (Great Neck, N. Y., Sperry Gyroscope Comp.) Verf. be-chreibt eine Hilfseinrichtung für automatische Flugzeugsteuerung.

Riedhammer.

1496 Samuel S. Oleesky. Designing radomes for supersonic speeds. Electronics 7, 1954, Nr. 1, S. 130-135. (Jan.) (Gardena, Calif., Micronics, Inc.) Verf. bewhtet über Radareinrichtungen an Flugzeugen, die sich gegen Regen, Eis, tarken Geschützrückstoß bestens bewährt haben.

1497 A. L. Percival. A new gyroscopic instrument. Nature, Lond. 173, 572, 1954, r. 4404. (27. März.) Es wird der Aufbau eines neuen Kreiselgerätes für Geradesflug, genannt Gyrotron, beschrieben. v. Harlem.

1498 G. W. Barnes. A single-sideband controlled-carrier system for aircraft comunication. Proc. Instn. elect. Engrs. 101, 121-135, (Paper Nr. 1535 Radio

Section) 1954, Teil III (Radio a. Commun. Engng.) Nr. 71. (Mai.) (Roy. Aircr. Est.) Verf. diskutiert die Vorteile der Verwendung von Einseitenband-Techniken für weitreichende Luftfahrtverbindungen bei hohen Frequenzen und bringt sie mit den Arbeitsbedingungen einer Funkeinrichtung in Beziehung. Die Effekte der Trägerfrequenzfehler und der unvollständigen Seitenbandunterdrückung werden geprüft und die Forderungen für Einkanal-Arbeiten bestimmt. Eine Betrachtung bezüglich des Problems der Empfangsträger-Oszillator-Frequenzkontrolle wird angestellt und ein Übertragungssystem vorgeschlagen, bei dem die Trägeramplitude sich umgekehrt wie die Seitenbandamplitude ändert. Dieses System, welches die volle Ausnützung der begrenzten Ausgangsenergie des Funkgerätes gestattet, sieht eine automatische Frequenzkontrolle über einem weit größeren Bereiche vor, als er sonst üblich ist, und vermeidet den Gebrauch eines sehr engen Trägerfilters. Die verschiedenen Methoden der Seitenbandunterdrückung werden miteinander verglichen und der Aufbau eines Übertragersystems, das einen vierphasenbalancierten Modulator mit sprachmodulierter Trägerkontrolle verwendet, wird beschrieben. Weiter wird die Abhängigkeit der Seitenbandunterdrückung von der Amplitude und vom Phasenausgleich des Modulators untersucht. Die Methode der Seitenbandverwerfung ist erweitert worden, um automatische Trägerfrequenzkontrolle vorzusehen. Flugversuche mit einer experimentellen Anordnung haben bewiesen, daß Einseitenband-Arbeiten für die Luftfahrt möglich ist und daß eine bemerkenswerte Verbesserung in der Nachrichtengebung erhalten wird. Riedhammer.

11499 G. Vogelpohl. Die Stribeck-Kurve als Kennzeichen des allgemeinen Reibungsverhaltens geschmierter Gleitflächen. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 261—268, 1954, Nr. 9. (21. März.) (Göttingen.)

11500 H. Drescher, Gleitlager mit Luftschmierung, Z. Ver. dtsch. Ing. 95, 1182 bis 1190, 1953, Nr. 35. (11. Dez.) (Göttingen, Max-Planck-Inst. Strömungsforschg., Abt. Reibungsforschg.)

11501 A. Steller. Die Berechnung von Gleitlagern mit Flüssigkeitsreibung. Z. Vor. dtsch. Ing. 96, 89-97, 1954, Nr. 4. (1. Febr.) (Graz-Andritz.) Schön.

## III. Wärme

11502 Kurt Guthmann. Neue Temperaturskala und wärmetechnische Normen für Thermoelemente, Widerstandsthermometer und Strahlungspyrometer. Stahl u. Eisen 73, 1360-1362, 1953, Nr. 21. (8. Okt.) Verf. weist zunächst hin auf die "internationale Temperaturskala von 1948", die seit 1950 in allen deutschen Ländern als gesetzliche Temperaturskala gilt, und erläutert, welche Unterschiede zwischen dieser Skala und der bis dahin geltenden von 1927 besonders im Bereich höherer Temperaturen besteht. Weiter beschäftigt sich Verf. mit dem Inhalt zahlreicher DIN-Blätter, die in den letzten Jahren vom Deutschen Normenausschuß veröffentlicht wurden und folgende Gebiete betreffen: Grundwerte für Thermoelemente, allgemeine Begriffe für Thermometer, Begriffe für Stabausdehnungs-Bimetall-, Flüssigkeitsglas-, Flüssigkeitsfeder- und Strahlungsthermometer. Eingehender werden die DIN-Blätter über Thermoelemente und Widerstandsthermometer beschrieben.

11503 Fritz Rössler. Temperaturmessung nach der Methode der Linienumkehrung bei kurzzeitigen aperiodischen Vorgängen. Z. angew. Phys. 4, 22-29, 1952, Nr. 1.

(21. Jan.) (Weil a. R.) Für nicht stationäre aber periodisch ablaufende Verbrennungsvorgänge sind Methoden der Temperaturmessung nach der Linienumkehr bekannt. Der Verf. beschreibt ein Verfahren der Temperaturer mittlung bei kurzzeitigen aperiodischen Verbrennungsvorgängen. In der Anordnung für die Methode der Linienumkehr werden zwischen Vergleichslichtquelle und Flamme zwei Polarisationsfolien gestellt, von denen die der Vergleichslichtquelle zugekehrte rotiert. Dadurch wird das Vergleichslicht zeitlich moduliert. Das Spektrum wird photographisch auf einer rotierenden Trommel aufgenommen. Der Augenblick der Umkehr zeichnet sich selbständig auf. Der Bereich des Verschwindens der Spektrallinie kann einer bestimmten Durchlässigkeit der Modulationsanordnung zugeordnet werden. Damit ist die Schwächung der Vergleichsstrahlung und schließlich die gesuchte wahre Temperatur bestimmt. Der Einfluß der Spalthöhe, deren Richtung der Zeitschreibung auf der Trommel entspricht, wird rechnerisch und experimentell untersucht. Zur Vermeidung zeitlicher Verzerrungen wird der Spalt mit einer Zylinderlinse verkleinert auf dem Film abgebildet. Messungen an der Bunsen-Flamme zeigen, daß die Verwendung von polarisiertem Licht ohne Einfluß auf die Meßergebnisse ist. Fallende Konzentration des färbenden Salzes erhöht den Umkehrbereich. Als Beispiel für die Anwendung der Methode wird die Temperatur im Strahl einer Rakete von 1/4 sec Dauer gemessen. Tingwaldt.

11504 K. Hammecke und E. Kappler. Eine neue Methode zur Bestimmung der Oberflächentemperatur des Wassers bei Verdampfungsversuchen. Z. Geophys., Sonderband, 1953, S. 181—185. (Münster, Univ., Phys. Inst.) Die Oberflächentemperatur des Wassers wird pyrometrisch aus der Emission der Temperaturstrahlung ermittelt. Die Versuchsanordnung wird beschrieben, Messungsergebnisse einer Bestimmung der Verdampfungsgeschwindigkeit werden mitgeteilt. Ein kurzer theoretischer Anhang befaßt sich mit dem Zusammenhang zwischen wahrer Oberflächentemperatur und der gemessenen effektiven Oberflächentemperatur.

K. Jung.

11505 W. F. Giauque. Determination of thermodynamic temperatures near  $0^{\circ}$  K without introducing heat below  $1^{\circ}$  K. Phys. Rev. (2) 92, 1339–1345, 1953, Nr. 6. (15. Dez.) (Berkeley, Calif., Univ., Dep. Chem.) Die Bestimmung der wahren thermodynamischen Temperaturen unterhalb von  $1^{\circ}$  K geschieht allgemein mit Hilfe der Gleichung  $T \cdot dS = Q_{rev}$ , wobei die Schwierigkeit in der reversiblen Zuführung bekannter Wärmemengen bei diesen tiefen Temperaturen liegt. Der verf. behandelt eingehend die Möglichkeiten der Wärmezufuhr in diesem Temperaturbereich und gibt ihre Vor- und Nachteile an. Da keine dieser Methoden frei on Nachteilen ist, wird eine (schon früher vom Verf. angegebene) Möglichkeit liskutiert, wie die wahre absolute Temperatur ohne Wärmezufuhr unterhalb von "K ermittelt werden kann. Alle dazu nötigen thermodynamischen Eigenschaften önnen aus Messungen oberhalb von  $1^{\circ}$  K bestimmt werden.

<sup>&#</sup>x27;emperaturmessung. S. auch Nr. 12159.

Ugemeines. S. auch Nr. 11927.

<sup>1506</sup> Kyrille Popoff. Sur la thermodynamique des processus irréversibles. (Troisine mémoire.) Z. angew. Math. Phys. 5, 67-83, 1954, Nr. 1. (15. Jan.) (Sofia.) H. Ebert.

<sup>&#</sup>x27;507 Helmut G. Reik. Die Thermodynamik irreversibler Prozesse und ihre Anndung auf Transportphänomene. 11. Z. Phys. 137, 463-493, 1954, Nr. 4.

(8. Mai.) (Karlsruhe, T. H., Inst. Theoret. Phys.) Aus der allgemeinen Transportgleichung (s. diese Ber. S. 1975) wird das Ficksche Gesetz hergeleitet. Die Diffusionskonstanten für Gase und kondensierte Phasen werden angegeben und eine Formel für ihre Druckabhängigkeit aufgestellt. Aus der allgemeinen Transportgleichung für geladene Teilchen werden Formeln für die Ionenleitung in Festkörpern gewonnen. Die Einsteinsche Beziehung (Ann. Phys. (4) 17, 549, 1905) zwischen Diffusionskonstante und elektrolytischer Beweglichkeit – mit deren Hilfe später Formeln für die Druck- und die Temperaturabhängigkeit der elektrolytischen Leitfähigkeit angegeben werden – stellt sich als ein Grenzgesetz für den Fall idealer Mischungen heraus. Vergleiche mit den Theorien anderer Autoren über Ionenleitung werden durchgeführt. Anschließend wird die metallische Leitfähigkeit behandelt und ein Vergleich der Temperaturabhängigkeit dieser mit der elektrolytischen Leitfähigkeit durchgeführt. Wagenfeld.

11508 W. H. Keesom, A. Bijl et L. A. J. Monté. Le diagramme log T, S de l'hélium. Appl. sci. Res., Hague (A) 4, 25 – 33, 1953, Nr. 1. (Leiden, Kamerlingh Onnes Lab.) Es wurde das Entropiediagramm S-log T des Heliums für den Temperaturbereich von 1  $^{\circ}$ K bis 500  $^{\circ}$ K für Drucke bis 300 Atm neu berechnet. Otto.

11509 Alladi Ramakrishnan. On the molecular distribution functions of a onedimensional fluid. I. Phil. Mag. (7) 45, 401-409, 1954, Nr. 363. (Apr.) (Madras, Univ., Dep. Phys.)

H. Ebert.

11510 A. Michels, T. Wassenaar, G. J. Wolkers, W. de Graaff and P. Louwerse. Isotherms and thermodynamical functions of three hydrogen-nitrogen-ammonia mixtures between  $0^{\circ}$  and  $150^{\circ}$  C and pressures up to 300 atmospheres. Appl. sci. Res., Hague (A) 3, 1–10, 1951, Nr. 1. (Amsterdam, Gemeente Univ., Van der Waals Lab.) Es wurden die Kompressibilitäts-Isothermen von drei Gemischen aus Wasserstoff, Stickstoff und Ammoniak zwischen  $0^{\circ}$  und  $150^{\circ}$ C bei Amagatdichten bis 180 gemessen. Die pV-Werte lassen sich durch die Gleichung pV = A+Bd+Cd²+Zd³ darstellen. Mit Hilfe der Isothermen wurden thermodynamische Funktionen berechnet und in Tabellen und Diagrammen mitgeteilt.

11511 A. Michels, T. Wassenaar and W. van Seventer. Isotherms of air between  $0^{\circ}C$  and  $75^{\circ}C$  and at pressures up to 2200 Atm. Appl. sci. Res., Hague (A) 4, 52–56, 1953, Nr. 1. (Amsterdam, Gemeente Univ., Van der Waals Lab.) Es wurden die Isothermen von Luft im Temperaturbereich von 0 bis 75 °C bei Amagat-Dichten von 6 bis 642 gemessen. Die experimentellen Werte lassen sich durch Gleichungen der Form  $pV = A + Bd + Cd^2 + Zd^3 + Dd^4 + Yd^5 + Ed^8 + Fd^7$  darstellen.

11512 A. Michels, T. Wassenaar, G. J. Wolkers, W. van Seventer and A. J. Venteville. Isotherms and thermodynamical functions of two mixtures containing ammonia between 75°C and 150°C and at pressures up to 300 atm. Appl. sci. Res., Hague (A) 4, 180–188, 1954, Nr. 3. (Amsterdam, Gemeente Univ., Van der Waals Lab.) Die Kompressibilitäts-Isothermen zweier Gasgemische wurden zwischen 57° und 150°C bei Drucken bis zu 300 Atm gemessen. Die Gemische bestanden aus H<sub>2</sub>:N<sub>2</sub>:NH<sub>3</sub> = 58,6:19,6:21,8 (Mol-%) und H<sub>2</sub>:N<sub>2</sub>:NH<sub>3</sub>:A: CH<sub>4</sub> = 52,7:17,6:19,8:4,0:5,9 (Mol-%). Aus den Isothermen wurden Entropie, Enthalpie, Energie und spezifische Wärme C<sub>p</sub> als Funktion von p berechnet. Die Ergebnisse werden in Tabellen mitgeteilt.

11513 A. Michels, W. van Straaten and J. Dawson. Isotherms and thermodynamical functions of ethane at temperatures between 0°C and 150°C and pressures up

11514 Z. S. Basinski and J. W. Christian. A pressurized high-temperature Debye-Scherrer camera, and its use to determine the structures and coefficients of expansion of  $\gamma$ - and  $\delta$ -manganese. Proc. roy. Soc. (A) 223, 554—560, 1954, Nr. 1155. (22. Mai.) (Oxford, Univ., Inorg. Chem. Lab.) Nach der Beschreibung einer Debye-Scherrer-Kamera für 20 Atm-Überdruck und 3 bis 4 Atm bei 1500°C werden Versuche mit Wasserstoff-Füllung mitgeteilt. Gefunden wurde für Mangan  $\beta$  (785 bis 1095°C) 43,0·10-6 je Grad (linear),  $\gamma$  (1095 bis 1134°C) 45,2·10-6 je Grad (linear),  $\delta$  (1134 bis 1245°C) 41,6·10-6 je Grad (linear). Bei den Umwandlungen zeigten sich für  $\beta \rightarrow \gamma + 0.77\%$ , für  $\gamma \rightarrow \delta + 0.90\%$  Volumenänderungen. H. Ehert.

11515 Rosemary Shaw. The thermal expansion of afwillite. Acta cryst. 6, 428-429, 1953, Nr. 5. (10. Mai.) (Cambridge, Engl., Cavendish Lab., Cryst. Lab.)

Schön.

Feste Körper. S. auch Nr. 12293.

11516 H. C. Wolf. Eine einfache Methode zur Bestimmung des Verhältnisses  $C_p/C_{\chi}$ . Z. Phys. 137, 572–574, 1954, Nr. 5. (2. Juni.) (Tübingen, Univ., Phys. Inst.) Aus der Schwingungsdauer einer Hg-Säule in einem U-Rohr, einmal bei offenen und dann bei geschlossenen Schenkeln, kann das Verhältnis  $c_p$ ,  $c_{\chi}$  für das in den Schenkeln des U-Rohres oberhalb des Hg befindliche Gas bestimmt werden. Die Schwingungsdauern können entweder als die einer freien oder genauer — als lie einer erzwungenen Schwingung bestimmt werden, wenn man das U-Rohr m Takt der Resonanzfrequenz anstößt. Das Verfahren ist für Praktikumszwecke em Versuch von Clément-Désormes an Genauigkeit überlegen. H. C. Wolf.

1517 André Lacam et Jack Noury. Sur le rapport y des chaleurs spécifiques de argon sous pression. C. R. Acad. Sei., Paris 236, 589 590, 1953, Nr. 6. (9. Febr.) 5ei 25°C wurde mit Drücken bis 950 Atm das Verhältnis c<sub>p.</sub> c<sub>v.</sub> von Argon mit nem maximalen Fehler von 1,2° mittels Ultraschall von 900 kHz bestimmt. Die Ergebnisse stehen in voller Übereinstimmung mit Werten aus rein thermovnamischen Messungen. Es darf deshalb angenommen werden, daß das einomige Argon keine Schalldispersion im Überschallgebiet aufweist.

Herbeck.

518 R. J. Lunbeck, A. Michels and G. J. Wolkers. Thermodynamic properties nitrogen as functions of pressure and temperature between 0 and 6000 atmospheres  $d=125^{\circ}$  and  $-150^{\circ}$  C. Appl. sci. Res., Hague (A) 3, 197–210, 1952, Nr. 3. msterdam, Gemeente Univ., Van der Waals Lab.) Aus früher veröffentlichten bellen der thermodynamischen Eigenschaften des Stickstoffs, die als Funknen von Dichte und Temperatur angegeben worden waren, werden durch merische Interpolation die Werte für pV. Entropie S, Energie U, freie Energie F SLMHOLTZ-Funktion), innere kinetische Energie  $K_i$ , freie Enthalpie G (GIBBSaktion), spezifische Wärmen  $C_{\rm v}$  und  $C_{\rm p}$ , Joule-Thomson-Koeffizienten  $\mu$  und tallgeschwindigkeit c als Funktion von Druck (0 bis 6000 Atm) und Tempe-

ratur  $(-125 \text{ bis } +150 \,^{\circ}\text{C})$  berechnet. Die Ergebnisse wurden in Tabellen und zum Teil in Diagrammen mitgeteilt. Otto.

11519 A. Michels, R. J. Lunbeck and G. J. Wolkers. Thermodynamic properties of carbon monoxide at temperatures between 0 and 150°C and at pressures up to 3000 atmospheres. Appl. sci. Res., Hague (A) 3, 253—260, 1952, Nr. 4. (Amsterdam, Gemeente Univ., Van der Waals Lab.) Durch numerische Interpolation wurden aus früher mitgeteilten Tabellen über die thermodynamischen Eigenschaften des Kohlenoxyds, die dort als Funktion von Dichte und Temperatur angegeben worden waren, die pV-Werte, die Entropie S, die Energie U, die freie Energie F (Helmholtz-Funktion), die Enthalpie H, die freie Enthalpie G (Gibbs-Funktion), die innere kinetische Energie  $\Delta$ K, die spezifischen Wärmen  $C_v$  und  $C_p$  und der Joule-Thomson-Effekt  $\mu$  als Funktion von Druck (0 bis 3000 Atm) und Temperatur (0 bis 150°C) berechnet. Die Ergebnisse wurden in Tabellen und zum Teil in Diagrammen dargestellt.

11520 A. Michels, T. Wassenaar, P. Louwerse, R. J. Lunbeck and G. J. Wolkers. Thermodynamical functions of propene at temperatures between  $25^{\circ}C$  and  $150^{\circ}C$  and at pressures up to 2500 Atm. Appl. sci. Res., Hague (A) 4, 34-38, 1953, Nr. 1. (Amsterdam, Gemeente Univ., Van der Waals Lab.) Aus den thermodynamischen Eigenschaften des Propylens, die früher als Funktionen von Dichte und Temperatur veröffentlicht worden waren, wurden die Werte für pV, Entropie S, Energie U, Enthalpie H, innere kinetische Energie  $\Delta$ K und die spezifischen Wärmen  $C_v$  und  $C_p$  als Funktionen von Druck und Temperatur im Bereich von 0 bis 2500 Atm bei Temperaturen von  $25^{\circ}$  bis  $150^{\circ}$ C durch numerische Interpolation berechnet.

11521 R. W. Hill and P. L. Smith. The anomalous specific heat of ferrous ammonium sulphate. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 66, 228—232, 1953, Nr. 3 (Nr. 399 A). (März.) (Oxford, Clarendon Lab.) Im Fe (NH<sub>4</sub>)<sub>2</sub> (SO<sub>4</sub>)<sub>2</sub>·6H<sub>2</sub>O sind die magnetischen Ionen so weit voneinander entfernt, daß ihre Wechselwirkung untereinander gering ist. Dem steht der Nachteil gegenüber, daß die spezifische Wärme des Gitters bei ganz niedrigen Temperaturen groß wird gegen die anomale spezifische Wärme, die von den magnetischen Ionen herrührt. Es war daher nötig, die Gitterwärme an einem möglichst ähnlichen diamagnetischen Salz genau festzustellen, wofür Zn (NH<sub>4</sub>)<sub>2</sub> (SO<sub>4</sub>)<sub>2</sub>·6H<sub>2</sub>O gewählt wurde. Die Untersuchungen fanden statt im Bereich 2 bis 30°K. Die Differenzen der Messungen an den beiden Salzen zeigten zwei Maxima bei 3,8 und 20.3°K. Daraus wird geschlossen daß der Grundzustand des Fe²+ in dem untersuchten Salz in zwei Niveaus gleich hoher Entartung n im Abstand 6,5 cm⁻¹ aufgespalten ist, während rd. 38 cm⁻¹ über dem niedrigeren Niveau eine weitere Gruppe von 3n Niveaus liegen dürfte. Bezüglich n läßt sich nur sagen, daß es nicht größer als 3 sein kann.

G. Schumann.

11522 Peter Gray and P. L. Smith. Low-temperature calorimetry and the thermodynamic properties of ethyl nitrate. J. chem. Soc. 1954, S.769—773, März. (Cambridge, Univ., Dep. Chem. Engng.; Oxford, Univ., Clarendon Lab.) Die spez. Molwärme C<sub>p</sub> von Äthylnitrat wurde im Bereich 20° bis 293°K bestimmt. Der Schmelzpunkt beträgt 178,6°K. Beim Schmelzen steigt C<sub>p</sub> von 27,3 auf 38,7 cal Grad-1 mol-1 an, bei 298°K beträgt C<sub>p</sub> 40,7. Die Enthalpie- und Entropie differenzen zwischen 0°K und 298°K beträgen 9240 cal·mol-1 bzw. 59,08 cal Grad-1 mol-1. Vorliegende Werte für die Bildungswärme von Äthylnitrat werder diskutiert. Eine kritische Auswertung, ergibt  $\Delta H_6^c = -45,8 + 0,8$  kealmol-

(flüssig). Die Standardbildungsentropie beträgt — 118,1 cal Grad-¹mol-¹ und die standard-freie Energie der Bildung  $\Delta$   $\overline{F}_{1}^{r}$  — 10,61 kcalmol-¹. Die Gleichgewichtskonstante K =  $(C_{2}H_{5}\cdot NO_{3})$  ( $H_{2}O$ )/ $(C_{2}\cdot H_{5}\cdot OH)$ (HNO<sub>3</sub>) bei Esterbildung durch reine Reagentien ist  $4.8\cdot 10^{4}$  und die frei gewordene Wärme —  $\Delta$   $H_{est}$  6,4 kcalmol-¹. In wäßriger Lösung wird Wärme absorbiert ( $\Delta$   $H'_{est}$  = 3,1 kcal. mol-¹), die Gleichgewichtskonstante K' beträgt  $5.8\cdot 10^{-2}$ . Ähnliche Unterschiede wurden von Gray und Smith für Methylnitrat gefunden.

11523 J. G. Aston, J. L. Wood and T. P. Zolki. The thermodynamic properties and configuration of unsymmetrical dimethylhydrazine. J. Amer. chem. Soc. 75, 6202–6204, 1953, Nr. 24. (20. Dez.) (State College, Penn., State Univ., School Chem. a. Phys.) Die Wärmekapazitäten unsymmetrischen Dimethylhydrazins wurden von 12 bis 298,16°K gemessen. Ferner ergaben sich folgende Werte: für den Tripelpunkt 215,951°K, für die Schmelzwärme 2407,4 cal/Mol und für die Verdampfungswärme bei 298,16°K 8366 cal/Mol. Die Dampfdrucke wurden zwischen 240 und 293,1°K gemessen und lassen sich darstellen durch die Gleichung log¹º p (Torr) = 2717,132/T - 6,745741 log¹⁰ T + 28,000194. Die Entropie des idealen Gases bei 298,16°K und 1 Atm ergab sich zu 72,82 cal·grad⁻¹·Mol⁻¹.

Otto.

Feste Körper. S. auch Nr. 12033, 12054.

11524 Lester Guttman and James R. Arnold. The non-participation of He6 in the superfluidity of IIe4. Phys. Rev. (2) 92, 547-551, 1953, Nr. 3. (1. Nov.) (Chicago, Ill., Univ., Inst. Study Metals, Inst. Nucl. Stud.) Um festzustellen, ob in einer He4-He6-Mischung (sehr geringer He6-Gehalt) unterhalb des λ-Punktes des He6 an den supraflüssigen Eigenschaften teilnimmt, wird der Transport einer solchen Lösung durch enge Schlitze  $(1-2 \mu \text{ effektive Weite})$  im Temperaturbereich von 1,88 bis 2,0°K untersucht. Es wird eine Anordnung beschrieben, bei der das Hee, das aus der Reaktion Be<sup>9</sup> (n, a) He<sup>6</sup> stammt, von einem kontinuierlichen He<sup>4</sup>-Strom aufgenommen und zur Versuchsapparatur transportiert wird. Vor und hinter dem Strömungsschlitz wird der He6-Gehalt mit Geiße R.-Zählern bestimmt. Da die Halbwertszeit des He<sup>6</sup> (β-Zerfall zu Li<sup>6</sup>) nur 0,86 sec beträgt, müssen die Laufzeiten der He<sup>6</sup>-Atome von ihrem Entstehungsort durch die Apparatur möglichst kurz gemacht werden. Das He6 nimmt an der supraflüssigen Strömung durch den Schlitz praktisch (weniger als 100) nicht teil. Daraus ist zu schließen, daß es als Fremdteilchen auch an der Bose-Einstein-Kondensation des Hes nicht teilnimmt. Seine eigene Entartungstemperatur liegt wegen der geringen Konzentration sehr viel tiefer. Buckel.

11525 James Reckie and T. S. Hutchison. The structure of liquid helium. Phys. Rev. (2) 92, 827-828, 1953, Nr. 3. (1. Nov.) (Kingston, Ont., Can., Roy. Mil. oll.) Bei Temperaturen zwischen 4,2 und 1,27°K werden Röntgenbeugungsliagramme von flüssigem He aufgenommen. Dabei zeigt sich innerhalb der Beobachtungsgenauigkeit keinerlei Strukturwechsel beim Durchgang durch den i-Punkt. Aus der Intensitätsverteilung wird eine Atomanordnung abgeleitet, bei ler um jedes He-Atom in den Abständen 3,15; 4,24 und 5,40 Å 4,6 bzw. 8 Atome egen. Im Hinblick auf das Verhalten von HeII-Filmen wird eine tetragonale itruktur angegeben, die näherungsweise der gefundenen Atomanordnung entpricht und in der die 100-Ebenen wegen besonders starker Besetzung äußerst evorzugte Gleitebenen sind. Möglicherweise besteht der Ordnungsgrad, den man er HeII-Phase zuschreiben muß (verschwindende Entropie) in der Ausbildung unes solchen Gitters. Der reibungsfreie Transport von HeII-Filmen könnte längs er 100-Ebenen vor sich gehen.

11526 C. T. Lane and R. V. Dyba. Capillarity in helium 11. Phys. Rev. (2) 92 829 –830, 1953, Nr. 3. (1. Nov.) (New Haven, Conn., Yale Univ., Sloane Phys Lab.) Bei der Untersuchung der kapillaren Steighöhe von HeII im Zwischen raum zwischen zwei optisch planen Platten (36 bis 75  $\mu$  Weite) wird folgende bemerkenswerte Beobachtung gemacht. Der Flüssigkeitsmeniskus zwischen der Platten bildet sich in der Gleichgewichtshöhe durch Filmtransport auch dann aus, wenn nur eine Platte mit einer bestimmten kritischen Fläche in die Flüssig keit eintaucht. Diese Tatsache scheint anzuzeigen, daß beim Filmtransport durch Schlitze der angegebenen Weite nicht nur der HeII-Film, sondern auch normale Flüssigkeit im Schlitz vorhanden ist.

11527 H. S. Sommers jr., W. E. Keller and J. G. Dash. Heat of mixing of He³ in He⁴. Phys. Rev. (2) 92, 1345–1346, 1953, Nr. 6. (15. Dez.) (Los Alamos, New Mex., Univ. California, Sci. Lab.) (S. auch diese Ber. S. 1980.) Ein Studium det Dampfdrucke von He³-He⁴-Lösungen deutet auf das Vorhandensein einer großer Lösungswärme der beiden Flüssigkeiten hin. Die Lösungswärme wird experimen tell aus der Temperaturabnahme bei einer adiabatischen Mischung nachgewieser (Ausgangstemperatur ca. 1°K, Endtemperatur ca. 0,78°K). Indem die ver brauchte Wärme während des Mischvorganges durch eine entsprechende Kon densationswärme von He³-Gas ersetzt wird, kann der Prozeß weitgehend isothern geleitet werden. Aus der dazu nötigen He³-Menge kann die integrale Mischungs wärme zu 0,17 cal/mol für 8,6%ige Lösungen bei ca. 1°K bestimmt werden.

Buckel.

11528 G. de Vries and J. G. Daunt. The specific heat of 96 percent liquid He<sup>3</sup> bet ween 1.3° K and 2.3° K. Phys. Rev. (2) 93, 361-362, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Kurzei Sitzungsbericht.)

G. de Vries and J. G. Daunt. Specific heat of He³ between 1.3° K and 2.3° K. Ebenda 92, 1572—1573, 1953, Nr. 6. (15. Dez.) (Columbus O., State Univ., Dep. Phys. Astron.) Um die verschiedenen Mutmaßungen über eine Umwandlung (nicht in Supraphase) im flüssigen He³ bei genügend tiefer Temperatur experimentell zu entscheiden, wird die spez. Wärme von He³ (96% He³ 4% He³) zwischen 1,3 und 2,3° K bestimmt. Ihr Wert steigt von ca. 1,6 cal mol· Grad bei 1,3° K monoton auf ca. 3,6 cal/mol· Grad bei 2,3° K. In erster Näherung werden die Werte von der früher von Daunt vorgeschlagenen Formel c = 0,68 T + 0,2 T³ cal/mol· Grad wiedergegeben. Eine weitere Formel mit der Fermi-Diractunktion (Entartungstemperatur 10° K) und einem T³-Glied stellt die beobachteten Werte sehr gut dar, darf allerdings nur als Interpolationsformel im untersuchten Bereich angewandt werden.

11529 K. Seiffert. Zur Verschlechterung der Wärmeleitzahl von Isolierstoffen durch Feuchtigkeit. Kältetechnik 6, 36-37, 1954, Nr. 2. (Febr.) (Ludwigshafen a. Rh., Grünzweig & Hartmann AG.) Es werden neue Meßergebnisse diskutiert, wonach der Einfluß der Feuchtigkeit — abgesehen von mineralischen Faserstoffen — nur etwa halb so groß ist, als bisher angenommen wurde.

Bock.

11530 R. Berman, P. G. Klemens, F. E. Simon and R. M. Fry. Effect of neutron irradiation on the thermal conductivity of a quartz crystal at low temperature. Nature, Lond. 166, 864-866, 1950, Nr. 4229. (18. Nov.) (Clarendon Lab., Oxford s. Atomic Energy Res. Establ., Harwell, Berks.) Die thermische Leitfähigkeit von Kristallen ist vor allem bei niedrigen Temperaturen sehr strukturempfindlich. Die Verff. haben die Leitfähigkeitsänderung in einem Quarzkristall bestimmt, in dem Gitterdefekte durch Bestrahlung mit Neutronen aus dem Pile erzeugt wurden. Durch die Einwirkung der schnellen Neutronen werden Atome von ihren

Plätzen verdrängt und die Bestimmung des neuen thermischen Widerstandes zeigt, daß letzterer auf diese versetzten Atome zurückzuführen ist und nicht von irgendeiner Kernumwandlung begleitet ist. Die Leitfähigkeitsmessungen wurden im Temperaturbereich von 2-90°K durchgeführt. Es zeigte sich, daß mit zunehmender Bestrahlung ein allmählicher Übergang der temperaturabhängigen Leitfähigkeitskurve vom ursprünglichen Kristall in eine Kurvenform, wie sie dem Quarzglas zukommt, vonstatten geht. Auch der Ausglüheffekt am Quarzkristall bei verschiedenen Temperaturen nach vorangegangener Bestrahlung wurde studiert. Die Form der Leitfähigkeits-Temperatur-Kurve nach dem letzten Ausglühen war etwas verschieden von der nach der zweiten Bestrahlung und deutete darauf hin, daß ein kleiner Prozentsatz von Defektstellen sich zusammengedrängt hatten.

11531 Alfred Kneschke. Die zeitliche veränderliche Abkühlung von ebenen Kreisplatten. Jenaer-Jahrb. 1951 – Wiss. Veröffentl. d. Zeisswerkes, Jena, 1951, XII; 290 S. – S. 254–263. (Jena.)
H. Ebert.

11532 Kathryn A. McCarthy and Stanley S. Ballard. Data on the thermal conductivity of arsenic trisulfide glass, and of crystalline cesium iodide and barium titanate.

J. opt. Soc. Amer. 43, 822, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Tufts Coll.)

Wärmeleitung in Festkörpern. S. auch Nr. 11952.

11533 B. W. Martin and H. Cohen. Heat transfer by free convection in an open thermosyphon tube. Brit. J. appl. Phys. 5, 91-95, 1954, Nr. 3. (März.) (Newbastle upon Tyne, Univ., King's Coll.) Ein senkrechtes, unten geschlossenes Rohr st in den Boden eines Behälters eingesetzt. Das Rohr wird geheizt, der Wärmeibergang an Glycerin, Wasser und Luft innerhalb des Systems wird gemessen. Die reie Konvektion kann laminar, turbulent und in einem Übergangsgebiet oszillatorisch sein. Die Auswertung erfolgt graphisch nach der Formel Nu = f (Gr. Pr. I), worin a den Radius und l die Länge des Rohres bedeuten. Anwendungen rgeben sich bei der Kühlung von Gasturbinen-Schaufeln, wobei die Zentrifugalraft an Stelle der Schwerkraft wirkt.

1534 D. I. Lawson and D. Hird. A photometric method of determining confination factors. Brit. J. appl. Phys. 5, 72—74, 1954, Nr. 2. (Febr.) (Boreham Yood, Herts., Fire Res. Stat.) Für die Ausbreitung von Wärme durch Strahlung ird ein photometrisches Analogon vorgeschlagen, da die Gesetze für die sichtare und die ultrarote Strahlung dieselben sind. Im sichtbaren Gebiet hat man undlichere Empfänger und übersieht die Störquellen besser. Das Analogon soll tr Aufklärung von Erhitzungsproblemen, Feuerursachen usw. benutzt werden. n Stelle der Wärmequelle tritt eine Lichtquelle und die Reflexionsverhältnisse reden entsprechend nachgeahmt. Die Brauchbarkeit der Methode ist in Modellrsuchen, bei denen sich die Verhältnisse rechnerisch überblicken lassen, geprüft riden. Um die Abhängigkeit von den geometrischen Verhältnissen auszudrücken rd ein Konfigurationsfaktor eingeführt, der photometrisch gemessen und dann f das wärmetechnische Problem übertragen wird.

535 A. Sellerio e G. B. Collura. Fenomenologia del film che si forma nella subtazione dell'anidride carbonica solida compressa. Suppl. Nuovo Cim. (9) 11, --42, 1954, Nr. l. (Palermo, Univ., Ist. Fis. Tec.) Für eine Anordnung, bei eine Metallplatte beliebiger Temperatur auf ein Stück Trockeneis (feste hlensäure, CO<sub>3</sub>) mit einer bestimmten Kraft G gepreßt wird, wird die Ausbildung eines gasförmigen Films zwischen Metall und festem CO<sub>2</sub> behandelt. Die Verteilung des Drucks und des Wärmeleitungskoeffizienten wird theoretisch abgeleitet und mit den mittels Manometern und Thermoelementen erhaltenen Meßwerten verglichen. Die Übereinstimmung ist befriedigend, die Konvektion scheint keine wesentliche Rolle zu spielen. Ferner wird das Auftreten akustischer Schwingungen diskutiert. Weiterhin behandelt Verf. die Erscheinungen an der Grenzfläche festes CO<sub>2</sub>-Luft, die Bildung von gasförmigem CO<sub>2</sub>, von Nebel, Schneekristallen, ferner die Präzipitation der Aerosole. Die Ausbildung und der Verlauf der Strömungslinien wird diskutiert, sowie das Auftreten von Farben. Die isochromatischen Linien sind die Strömungslinien. Die Arbeit enthält einen Anhang über das aerodynamische Problem.

Ernst Schmidt. Fortschritte der wärmetechnischen Forschung. Bericht über die 23. Tagung des VDI-Fachausschusses für Wärmeforschung in Lindau am Bodensee am 30. April und 1. Mai 1953. Z. Ver. dtsch. Ing. 95, 1177—1179, 1953, Nr. 35. (11. Dez.) (München.)

11536 Günther Klewer. Schäden an selbsttätig geregelten elektrischen Industrieöfen, ihre Erkennung und Verhinderung durch automatische Ofenwächter. Werkst.
u. Betr. 87, 9-13, 1954, Nr. 1. (Jan.) (Berlin, VDI.) Aus Anlaß eines trotz
automatischer Regeleinrichtung durchgebrannten elektrischen Heizofens wird
über Maßnahmen und Einrichtungen zur Verhütung von Schäden berichtet. Ein
"automatischer Ofenwächter" zum Schutz der Öfen wird beschrieben.

Tingwaldt.

11537 A. E. de Barr and B. Roberts. A high temperature furnace. J. sci. Instrum. 30, 432-433, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Borehamwood, Herts., Elliot Bros., London, Ltd.) Ein Widerstandsofen von geringer thermischer Trägheit zum direkten Anschluß an die Netzleitung wird beschrieben. In einem wassergekühlten Messingzylinder hängen zwischen zwei Ringen aus Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> 16 hintereinandergeschaltete Spiralen aus Mo-Draht von 1 mm Durchmesser und 10 m Gesamtlänge. Der obere Ring ist durch Stahlhaken an dem wassergekühlten Deckel befestigt, der untere hängt frei an den Heizdrähten und ist nur gegen seitliche Verlagerungen geschützt. Um die Heizwicklung sind zwei Mo-Blech Zylinder als Strahlungsschutz angeordnet. Das Heizgut wird an Mo-Drähten aufgehängt. Die elektrischen Zuführungen gehen durch die obere Verschlußplatte, die auch ein Glimmerfenster für die Beobachtung enthält. Durch den Ofen kann Schutzgas geleitet werden. Um 1700°C zu erzeugen, sind 7 kW erforderlich. Kleine Proben erreichen die Gleichgewichtstemperatur in 2 min.

11538 Theodor Messing. Über den Energieverbrauch von Dampfstrahlkälteanlagen. Kältetechnik 6, 38—41, 1954, Nr. 2. (Febr.) (Duisburg-Meiderich, Messing & Sowen.) Arbeitsweise und Theorie der Dampfstrahlkälteanlagen werden erläutert und unter Verwendung experimenteller Ergebnisse ein Nomogramm entwickelt — als DKV Arbeitsblatt 3,08 —, aus dem der Dampfverbrauch einfach abgelesen werden kann.

Bock.

11539 C. V. Heer, C. B. Barnes and J. G. Daunt. Operational data for a magnetic refrigerator for maintaining temperatures below 1° K. Phys. Rev. (2) 93, 362, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Ohio State Univ.) Die in der früheren Arbeit (s. diese Ber. S. 2278) beschriebene Anordnung wurde weiterentwickelt. Die Entmagnetisierungszyklen sowie die "Wärmeventile" werden automatisch geschaltet. Es kann der Probe bei 0,3°K eine Wärmemenge von 100 erg/secentzogen werden.

11540 K. W. Sorg und A. Hässler. Versuche an einem horizontalen Sprühdüsen-Luftkühler. Kältetechnik 6, 41–43, 1954, Nr. 2. (Febr.) (Wiesbaden, Gesellsch. Linde's Eismasch.) Umfangreiche Meßergebnisse werden unter Zugrundelegung eines Ansatzes von Nesselmann durch graphische Darstellung des "Übertragungswertes" über der Wassermenge in Abhängigkeit von Luftgeschwindigkeit, Anzahl und Abstand der Düsenwände, Spritzrichtung und Düsenform mitgeteilt sowie der Luftwiderstand über der Luftgeschwindigkeit, abhängig von der Wassermenge angegeben.

Bock.

11541 W. D. Treadwell und Walter Werner. Zur Kenntnis der Dampfdrucke von Zäsium-, Rubidium- und Kaliumchlorid. Z. angew. Math. Phys. 4, 459-470, 1953, Nr. 6. (15. Nov.) (Zürich.) Verff. bestimmten die Dampfdrucke nach der Mittührungsmethode unter Verwendung von Stickstoff als Transportgas und zwar für CsCl von 507 bis 635°C, für RbCl von 558 bis 675°C und für KCl von 582 bis 751°C. Außerdem wurden mit äquimolaren Gemischen aus CsCl mit KCl und mit RbCl Versuche zur Abtrennung des CsCl im Vakuum durchgeführt, wobei drei bis vier charakteristische Stufen auftraten, die durch den Grad der Mischkristallbildung im Bodenkörper bedingt werden.

11542 A. Schwarz. Bestimmung des Dampfdruckes von Reinsilber über flüssigen binären Gold-Silberlegierungen. Metall 8, 19, 1954, Nr. 1/2. (Jan.) Kurzer Bericht über die Ergebnisse einer Arbeit von McCabe, Schadel und Birchenall, J. Metals 5, 1953, Teil 2, Transactions Supplement, S. 707/709. Otto.

11543 Robert C. Osthoff. W. T. Grubb and Charles A. Burkhard. Physical properties of organosilicon compounds. I. Hexamethylcyclotrisiloxane and octamethylcyclotetrasiloxane. J. Amer. chem. Soc. 75, 2227—2229, 1953, Nr. 9. (5. Mai.) (Schenectady, N. Y., Gen. Elect. Comp., Res. Lab.) Die Dampfdrucke des Hexamethylcyclotrisiloxans wurden zwischen 24,2°C (4 Torr) und 114,8°C (413 Torr) gemessen. Sein Schmelzpunkt liegt bei 65°C. Die Enthalpien der Verlampfung, des Schmelzens und der Sublimation wurden zu 9,5; 3,7 bzw. 13,2 ccal/mol berechnet. Die entsprechenden Werte für Octamethylcyclotetrasiloxan betragen 10,9; 4,4 und 15,3 kcal/mol. Die Schmelztemperatur dieser Verbindung st 17,5°C.

1544 Willard T. Grubb and Robert C. Osthoff. Physical properties of organosiicon compounds. 11. Trimethylsilanol and triethylsilanol. J. Amer. chem. Soc.
75, 2230 2232, 1953, Nr. 9. (5. Mai.) (Schenectady, N. Y., Gen. Elect. Res.
ab.) Die Dampfdrucke und andere physikalische Eigenschaften von Trimethylilanol und Triäthylsilanol wurden gemessen und mit den Eigenschaften entprechender Alkohole verglichen, wobei sich eine bemerkenswerte Ähnlichkeit
tgab. Die Silanole erwiesen sich in der flüssigen Phase und in verdünnten
yelohexan-Lösungen als stark assoziiert. Werte für Verdampfungs-Entropien
nd -Enthalpien und für Dipolmomente der Silanole werden mitgeteilt.

Otto.

1545 Holger C. Andersen and Lawrence H. Belz. Vapor pressure of boron triiodide at silicon tetraiodide. J. Amer. chem. Soc. 75, 4828, 1953, Nr. 19. (5. Okt.) Berwyn, Penn., Foote Mineral Comp., Res. Develop. Lab.) Mit der statischen oteniskop-Methode von Smith und Menzhes wurden die Dampfdrucke von Blait Temperaturen von 63,4°C (5,3 Torr) bis 206,7°C (711,3 Torr) und von Silait Temperaturen von 126,4°C (5,3 Torr) bis 299,4°C (732,4 Torr) gemessen. Die messenen Werte lassen sich durch die Gleichungen log 10p (in Torr) = 24,3125 3342,3/T = 5,4058 log 10 T für Bl3 und log 10p (in Torr) = 23,3899 3862,7/T

- 4,9934  $\log_{10} {\rm T}$  für SiI4 darstellen. Nach den Formeln ergeben sich die normaler Siedepunkte 209,5 °C bzw. 301,5 °C. Otto.

11546 Wm. T. Smith jr., J. W. Cobble and G. E. Boyd. Thermodynamic properties of technetium and rhenium compounds. I. Vapor pressures of technetium heptoxide pertechnic acid and aqueous solutions of pertechnic acid. J. Amer. chem. Soc. 75, 5773—5776, 1953, Nr. 23. (5. Dez.) (Oak Ridge Nat. Lab., Chem. Div.; Univ. Tennessee, Dep. Chem.) Die Dampfdrucke von festem und flüssigem Tc. O. von festem HTcO4 und der gesättigten wäßrigen Lösung von HTcO4 wurden unter Verwendung einer Differential-Bourdon-Feder aus Glas gemessen. Die Dampfdrucke zwischen 25° und 260°C lassen sich durch die Beziehung log p (in Torr) = A/T + B darstellen mit den Werten — 7205, — 3571, — 2395 bzw.—2375 für A und den Werten 18,28, 8,999, 8,207 bzw. 8,201 für B. Die Werte für Enthalpie, Entropie und freie Energie beim Schmelzen, Verdampfen, Sublimieren und Lösen dieser Verbindungen wurden abgeschätzt und mit entsprechen den Werten für analoge Rheniumverbindungen verglichen. Im allgemeinen waren die Eigenschaften der Verbindungen des Technetiums und analoger Verbindungen des Rheniums sehr ähnlich, was auch nach ihren Stellungen im Periodischen System zu erwarten war.

11547 J. W. Cobble, Wm. T. Smith jr. and G. E. Boyd. Thermodynamic properties of technetium and rhenium compounds. II. Heats of formation of technetium heptoxide and pertechnic acid, potential of the technetium-(IV)-technetium (VII) couple, and a potential diagram for technetium. J. Amer. chem. Soc. 75, 5777–5782, 1953, Nr. 23. (5. Dez.) (Oak Ridge Nat. Lab.; Univ. Tennessee, Chem. Dep.) Die thermodynamischen Eigenschaften des Technetiums und einiger seiner Verbindungen wurden kalorimetrisch und potentiometrisch untersucht. Die Bildungswärme des festen  $Tc_1O_7$  betrug  $-266,1\pm2,6$  kcal/Mol und das Potential der  $TcO_2 - TcO_4 -$  Elektrode  $-0.782\pm0.011$  Volt. Durch Kombination mit geeigneten oder abgeschätzten Entropiewerten konnten etwa 30 thermodynamische Funktionen für Technetium und seine Verbindungen berechnet werden.

11548 G. E. Boyd, J. W. Cobble and Wm. T. Smith jr. Thermodynamic properties of technetium and rhenium compounds. 111. Heats of formation of rhenium heptoxide and trioxide, and a revised potential diagram for rhenium. J. Amer. chem. Soc. 75, 5783–5784, 1953, Nr. 23. (5. Dez.) (Oak Ridge Nat. Lab.; Univ. Tennessee, Chem. Dep.) Elementares Rhenium und Rheniumtrioxyd wurden in einer kleinen Kalorimeterbombe verbrannt, um die Bildungswärme von Re $_2$ O $_1$  und ReO $_2$ zu ermitteln. Es ergaben sich die Werte — 295,9  $\pm$  2,0 bzw. — 146,0  $\pm$  3,0 kcal/Mol. Der letzte Wert stimmt nicht mit dem früher mitgeteilten Wert überein, ist aber jetzt in Übereinstimmung mit der beobachteten Beständigkeit der Verbindung bei Gegenwart von Wasser. Unter Verwendung experimentell ermittelter und geschätzter Entropiewerte und des kürzlich veröffentlichten Potentials für das ReO $_2$ — ReO $_4$ — Element werden verbesserte thermodynamische Funktionen für Rhenium und einige seiner Verbindungen berechnet.

11549 Wm. T. Smith jr., G. D. Oliver and J. W. Cobble. Thermodynamic properties of technetium and rhenium compounds. IV. Low temperature heat capacity and thermodynamics of rhenium. J. Amer. chem. Soc. 75, 5785—5786, 1953. Nr. 23. (5. Dez.) (Oak Ridge Nat. Lab. a. Res. Lab.; Univ. Tennessee, Dep. Chem.) Die spezifischen Wärmen C<sub>p</sub> metallischen Rheniums wurden im Temperaturbereich von 20 bis 300°K mit einem adiabatischen Kalorimeter bestimmt. Die

molare Entropie wurde bei 298,16°K zu 8,89 ± 0,03 cal grad-1·Mol-1 berechnet.

11550 J. W. Cobble, G. D. Oliver and Wm. T. Smith jr. Thermodynamic properties of technetium and rhenium compounds. V. Low temperature heat capacity and the thermodynamics of potassium perrhenate and the perrhenat ion. J. Amer. chem. Soc. 75, 5786—5787, 1953, Nr. 23. (5. Dez.) (Oak Ridge Nat. Lab. a. Res. Lab.; Univ. Tennessee, Dep. Chem.) Die spezifischen Wärmen C<sub>p</sub> von KReO<sub>4</sub> wurden im Temperaturbereich von 16 bis 300°K gemessen. Für die molare Entropie bei 298,16°K wurde der Wert 40,12 ± 0,08 cal·grad-¹·Mol-¹ ermittelt. Unter Zu-hilfenahme von Daten für die Löslichkeit und die Lösungswärme ergab sich für die Entropie des Perrhenat-Ions 48,3 cal·grad-¹·Mol-¹. Die freie Bildungsenergie des Ions wurde zu 167100 ± 800 cal/Mol berechnet.

11551 T. F. Johns. Vapour pressure ratio of C12O16 and C13O16. Proc. phys. Soc. Lond. (B) 66, 808-809, 1953, Nr. 9 (Nr. 405 B). (1. Sept.) (Harwell, Berks. Atomic Energy Res. Est.) Verf. führt direkte Bestimmungen der op-Differenzen zwischen den Dampfdrucken einer Anzahl von Kohlenmonoxyd-Proben durch, die verschiedene Molfraktionen von C13 enthalten und einer Standard-Probe, die praktisch kein C13 enthält. Die Messungen wurden im Temperaturbereich von 68,2°K bis 81,2°K durchgeführt, wo die Proben, deren Dampfdrucke verglichen werden, in flüssigem Zustand vorlagen und im Temperaturbereich von 61.6°K bis 68,0°K, wo sie fest waren. Einige wenige Messungen wurden auch unterhalb 61.5°K gemacht. Die Meßergebnisse zeigen innerhalb der experimentellen Meßgenauigkeit eine lineare Beziehung zwischen dem Dampfdruck des Kohlenmonoxyds und der Molfraktion des in flüssiger oder fester Phase anwesenden Cla Ole. Der Wert von Ap/p, variiert von 0,0109 bei 68,3°K bis 0,0070 bei 81,1°K, was \( \Delta \) p-Werten von rund 1,25 und 5 Torr entspricht. Weiterhin wurden auch direkte Bestimmungen der Differenzen der Schmelz- und Umwandlungs-Drucken derselben Proben durchgeführt und aus diesen Messungen, zusammen mit den Daten über die Dampfdruckdifferenzen unmittelbar über und unter den Schmelz- und Umwandlungs-Bereichen die Schmelz- und Umwandlungslemperaturen der verschiedenen Proben berechnet. In jedem Fall ist die Tempeatur linear abhängig von der Molfraktion an anwesendem C13 O16. Der Schmelzounkt von C13 O16 liegt nach den Angaben des Verf. um 0,061°C höher als der on C12 O16 und die Umwandlungstemperatur 0,112°C höher als die von C12 O16. Riedhammer.

1552 Klaus Clusius und Harald Stern. Ergebnisse der Tiestemperaturforschung. (II. Schmelzwärme des Cäsiums. Z. angew. Phys. 6, 194-196, 1954, Nr. 5. Mai.) (Zürich.) Bei der Aufnahme von Abkühlungs- und Erwärmungskurven urde bei Cs bis hinab zu — 263°C keine Anomalie gefunden. Ferner wurde an ietallischem Cs in einer Menge von etwa 20 g, die durch Zersetzung des Azids geonnen war, die Schmelzwärme mittels eines nach dem Prinzip von Nernstucken arbeitenden Eiskalorimeters zu 520,1 ± 1.0 cal/gAtom bestimmt. Der ert liegt höher als die meisten Literaturwerte, die Schmelz-Entropie ergibt sich guter Übereinstimmung mit der RICHARDSschen Regel zu 1,72 CLAUSIUS. Der hmelzpunkt wurde zu 28,64 ± 0,17°C bestimmt, was gut mit den Angaben derer Autoren übereinstimmt.

rdampjen. S. auch Nr. 11917.

dnung-Unordnung. S. auch Nr. 12431.

gierungen. S. auch Nr. 12429.

Elektrolyte. S. auch Nr. 12260.

11553 A. Michels, W. de Graaff and J. van der Somme. Gas-liquid phase equilibrium in the system methanol-hydrogen. Appl. sci. Res., Hague (A) 4, 105—108, 1953, Nr. 2. (Amsterdam, Gemeente Univ., Van der Waals Lab.) Das Flüssigkeits-Gas-Gleichgewicht des binären Gemisches Methanol-Wasserstoff wurde bei Temperaturen zwischen 25° und 100°C untersucht. Die Drucke erstreckten sich vom 80 bis 840 Atm. Die Zusammensetzung der Gemische wurde durch Absorption des Methanols und volumetrische Bestimmung des Wasserstoffanteils analysiert. Die Ergebnisse wurden in einer Tabelle und in Diagrammen dargestellt. Otto.

Mischungen. S. auch Nr. 11819, 12105, 12106.

11554 Michel Magat. Vitesse de réaction et collisions moléculaires. Complexe activé. Cah. Phys. 1954, S. 5—24, Nr. 48. (März.) (Paris, Sorbonne, Lab. Chim. phys.) Einleitend geht Verf. auf die Abhängigkeit der Reaktionsgeschwindigkeit von Aktivierungsenergie und Stoßfaktor, auf den sterischen oder Wahrscheinlichkeitsfaktor, auf Aktivierungsentropie und freie Aktivierungsenergie ein, sowie auf die Hypothese der starren Moleküle. Weiterhin behandelt er die Quantentheorie der Zusammenstöße und den Wirkungsquerschnitt, sowie die Begriffe des Zusammenstoß- und des aktiven Komplexes. Die Geschwindigkeit der monomolekularen Zersetzung des aktiven Komplexes wird diskutiert und Beziehungen für die Arrhenius-Konstante abgeleitet. Die Abweichungen der Moleküle von der Kugelform und von der Starrheit werden berücksichtigt. Ferner werden auch Reaktionen mit Elektronenübergängen behandelt. Für eine Reihe von Reaktionen sind die beobachteten und die berechneten sterischen Faktoren einander gegenüber gestellt.

M. Wiede mann.

11555 Raymond Daudel et Odilon Chalvet. Calcul et estimation de la hauteur des barrières de potentiel. Cah. Phys. 1954, S. 25–41, Nr. 48. (März.) (Inst. Méc. ondul. appl. Chim. Radioact.) Die Abhängigkeit der Reaktionskonstante von der Höhe der Potentialschwelle und die Berechnung dieser Größen werden für bimolekulare Reaktionen diskutiert. Verff. behandeln die Elektronenenergie, ferner die Translations, Rotations- und Schwingungsenergie, auf den Zwischenoder Übergangszustand gehen sie ausführlich ein. Die Anordnung der Atomkerne im Übergangszustand wird erwähnt, die Potentialfläche konstruiert und die Höhe der Potentialschwelle berechnet. Eine Reihe von Beispielen, darunter  $H_2 + J_2 \rightarrow 2HJ$ ,  $H_2 + Br_2 \rightarrow 2HBr$ ,  $H_2 + H_2 \rightarrow H_2 + H_2$ ,  $J_2 + Cl_2 \rightarrow 2JCl$ ,  $H_2 + JCl \rightarrow JH + HCl$  werden durchgerechnet. Am Beispiel der konjugierten Kohlenwasserstoffe wird der Einfluß der Umgebung der reagierenden Atome auf die Aktivierungsenergie erörtert.

11556 Jueques Bénard. Les facteurs de la cinétique des réactions dans l'état solide. Cah. Phys. 1954, S. 23–43, Nr. 49. (Mai.) In seinem Überblick über die Ergebnisse bei Untersuchungen von Reaktionen im festen Zustand geht Verf. zunächst kurz auf Umsetzungen vom Typ  $A_{\rm fest}+B_{\rm fest}\to AB_{\rm fest}$  und  $A_{\rm fest}+B_{\rm Gas}\to AB_{\rm fest}$  ein und weist auf die Bedeutung der Diffusion hin. Dann behandelt er ausführlich Phasenänderungen ohne Änderung der Zusammensetzung, bei denen die Diffusion keine wesentliche Rolle spielt. Er diskutiert die beiden Stufen der Konfigurations-Schwankungen, der Grenzflächen-Energie, sowie die S-Form der Reaktionskurven. Verf. unterscheidet zwischen Umsetzungen mit langsamer Geschwindigkeit der Ausbreitung der neuen Phase, wie Rekristallisation eines

Metalls, Umwandlung von monoklinem in rhombischen Schwefel, Rekristallisation von Glas usw., und solchen mit praktisch momentaner Ausbreitung, wie die Martensit-Umwandlungen. Für den ersten Fall wird die Größe und Abhängigkeit der Aktivierungsenergie von verschiedenen Faktoren, für den zweiten die Bedeutung von Orientierungen diskutiert. Weiterhin erwähnt Verf. Reaktionen vom Typ: feste Lösung (AB) — definierte Verbindung  $A_x B_y$ , wo das Phasenwachstum durch die Diffusionsgesetze bestimmt wird. Schließlich werden auch Zersetzungen nach  $A_{\rm fest} \to B_{\rm fest} + C_{\rm fest}$  behandelt, als Beispiel ist 4 FeO  $\to$  Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub> + Fe erwähnt.

11557 Jean-Jacques Trillat. Etude de réactions chimiques par diffraction électronique. Cah. Phys. 1954, S. 44-60, Nr. 49. (Mai.) Zusammenfassender Bericht über Methoden bei der Anwendung der Elektronenbeugung zum Studium chemischer Reaktionen, insbesondere bei festen Körpern. Es werden etwa 10-12 g Stoff benötigt, bei Belichtungszeiten von etwa einer Sekunde. Bei der halbkontinuierlichen Methode werden in passenden Zeitabständen Einzelaufnahmen gemacht. Bei der kontinuierlichen Methode wird aus dem Beugungsbild ein schmaler Streifen herausgeblendet und auf einem vorbeibewegten Film registriert. Das Beugungsobjekt kann dabei entweder stillstehen und sich zeitlich verändern, z. B. durch Temperaturänderung, oder es kann selbst auch bewegt werden, so daß die räumlich nebeneinanderliegenden Gebiete des Objekts nacheinander erfaßt werden (Fahrdiagramme nach A. Böttcher-Hanau). Elektronenbeugung eignet sich zur Untersuchung (a) der Oxydation und Korrosion von Metallen, (b) der orientierten Adsorption von Fetten an Metallen, (c) der Umwandlungen durch Elektronenstrahlen, (d) der Zementitbildung beim Eisen und ähnlicher Vorgänge, e) der Struktur und der Eigenschaften frischer Oberflächen, (f) der Diffusion von Fremdatomen und der Bildung von Legierungen. Im Falle (b) zeigt sich z. B., daß lie Desorientierungstemperatur des Fettfilmes mit der Schmelztemperatur des einen Fettes bzw. im Falle reagierender Metalle der der Metallseife übereinstimmt.

1558 Egon Wiberg und Ulrich Krüerke. Über die Spaltung der Silicium-Saueroff-Bindung durch Borhalogenide. I. Einwirkung von Borhalogeniden auf Kieseliureester. Z. Naturf. 8b, 608-609, 1953, Nr. 10. (Okt.) II. Einwirkung von
borhalogeniden auf Silanole. Ebenda S. 609-610. III. Einwirkung von Borhageniden auf Siloxane. Ebenda S. 610-611. (München, Univ., Inst. Anorg.
hem.)

'559 Pierre Bevillard. Applications des isotopes à l'étude des structures et mécanises de réactions. Bull. Soc. Chim. France 1954, D 40 − D 48, Nr. 5. (Mai.) aris, Fac. Sci., Lab. Chim.) In seinem Überblick über die Verwendung von Isopen in der Chemie zur Untersuchung von Strukturen und Reaktionen behandelt rf. zunächst das Austausch-Phänomen im allgemeinen. Im einzelnen geht er a. auf folgende Probleme ein: Elektrolyse von organischen Säuren, z. B. Essigne, in D₁0; Untersuchung isomerer Formen, z. B. Isomerisation von Aceton in ischem D₂O-haltigem Milieu, dabei wird auf die Bedeutung der Ionisation hinwiesen; Aufklärung der Rolle eines Katalysators, etwa des MnO₂ bei CO + CO₂; Austausch zwichen covalenten Bindungen etwa bei PBr₅. Als Beizle für Strukturbestimmungen sind u. a. angeführt: KH₂PO₃, Thiosulfat, 10₃, Preußisch und Turnbulls-Blau. Ferner werden einige Reaktionsmechanis a diskutiert: z. B. SCl₂ + SO₃ → SOCl₂ + SO₃, KJO₄ + 2KJ + H₂O → + KJO₃ + 2KOH, Zersetzung von Tetrathionaten zu Thiosulfaten, 4NO₃ → N₃O + 2H₂O, Bildung von Cl-O-Verbindungen, Racemisation von omioxalaten.

M. Wiedemann.

11560 J. R. Anderson and C. Kemball. Catalysis on evaporated metal films. 111. The efficiency of different metals for the reaction between ethane and deuterium. Proc. roy. Soc. (A) 223, 361-377, 1954, Nr. 1154. (6. Mai.) (Cambridge, Univ., Dep. Phys. Chem.) Die Katalyse der Austauschreaktion, durch die die H-Atome in C<sub>2</sub>H<sub>6</sub> durch D-Atome ersetzt werden, wird an Aufdampfschichten einer Reihe von Metallen und zwar W, Mo, Ta, Zr, Cr, V, Ni, Pt, Pd, Rh, Ru mit einer massenspektrographischen Methode quantitativ untersucht, die es gestattet, sowohl die Produkte der Reaktion als auch deren Menge zu bestimmen. Es werden quantitativ gemessen: (1) Die Temperaturbereiche, innerhalb deren die Reaktionen stattfinden. Es werden viel tiefere Temperaturen gefunden, als sie für die analogen Austauschreaktionen zwischen Methan und Deuterium beobachtet wurden. (2) Die Aktivierungsenergien. (3) Die Häufigkeitsfaktoren der einzelnen Reaktionen. (4) Die Ordnung der Reaktion im Falle von W, Pd, Rh. Ein Unterschied der katalytischen Aktivität verschiedener Kristallflächen konnte durch Beobachtung an orientiert und nichtorientiert aufgewachsenen Ni-Aufdampfschichten wahrscheinlich gemacht werden. Die Ergebnisse sind in zahlreichen Tabellen und Diagrammen gegeben und werden eingehend erörtert, besonders im Hinblick auf die Reaktionsmechanismen an der Metalloberfläche.

11561 C. Kemball. Catalysis on evaporated metal films. IV. Exchange between propane and deuterium and isobutane and deuterium. Proc. roy. Soc. (A) 223, 377–392, 1954, Nr. 1154. (6. Mai.) (Cambridge, Univ., Dep. Phys. Chem.) An Aufdampfschichten von W, Rh und Ni wird die Katalyse der Austauschreaktion, durch die die H-Atome in  $C_3H_8$  und  $C_4H_{10}$  durch D-Atome ersetzt werden, mit einem Massenspektrograph untersucht. Bestimmt werden die Art der einzelnen Produkte, deren relative Mengen, Temperaturabhängigkeit, Aktivierungsenergien und im Falle des Propans an allen drei Metallen auch die Ordnung der Reaktion.

Dissociation und Ionisation. S. auch Nr. 11795.

11562 Werner Pepperhoff. Strömungsdoppelbeugung in leuchtenden Kohlenwasserstoff-Flammen. Kolloidzschr. 133, 123—124, 1953, Nr. 2/3. (Nov.) (Duisburg-Huckingen, Mannesmann-Forschungsinst.) An dem in leuchtenden Kohlenwasserstoff-Flammen enthaltenen, fein verteilten Ruß tritt Strömungsdoppelbeugung auf. Das Verhältnis der Vorwärts- und Rückwärtsstreuung wächst mit abnehmendem Winkel zwischen Lichteinfall und Strömungsrichtung der Flamme. Aus diesem Verhalten kann geschlossen werden, daß der Ruß— ebenso wie aus der Flamme auf einem Objektträger niedergeschlagen— eine kettenförmige Struktur besitzt. Diese Rußketten drehen sich im Strömungsfeld der Flamme vorzugsweise in die Richtung der Flammenströmung. Während sich die Aninanderlagerung der kugeligen Rußteilchen zu kettenförmigen Gebilden deutlich auf die Richtungsabhängigkeit der Streustrahlung auswirkt, scheinen die Absorptionseigenschaften davon weitgehend unbeeinflußt zu bleiben.

Riedhammer.

11563 R. Schall. Die Initiierungsempfindlichkeit von Sekundärsprengstoffen. Z. Naturf. 8a, 676, 1953, Nr. 10. (Okt.) (Weil/Rh.) Der Energiebedarf zur Initiierung durch einen Stoß der Geschwindigkeit S wird für kondensierte Sprengstoffe näherungsweise zu ½ g a³D³S-¹ angegeben, wobei g die Ladedichte, a die Reaktionszonenlänge und D die Detonationsgeschwindigkeit des Sekundärsprengstoffes bedeutet. Es kann also a aus der zur Initiierung erforderlichen Grenzenergie bestimmt werden.

Diffusion und Diffusionswärme, S. auch Nr. 11797.

## IV. Aufbau der Materie

11564 Georg Pfotzer. Die instabilen Elementarteilchen. Phys. Bl. 10, 343-352
 u. 366-404, 1954, Nr. 8 (Aug.) u. Nr. 9 (Sept.) (Weissenau, Max-Planck-Inst. Phys. Stratosph.)

11565 S. Koenig, A. G. Prodell and P. Kusch. The anomalous spin gyromagnetic ratio of the electron. Phys. Rev. (2) 83, 687—688, 1951, Nr. 3. (1. Aug.) (New York, N. Y., Columbia Univ.) Durch Kombination von magnetischer Atomstrahlresonanzmethode und Kerninduktionstechnik wird das Verhältnis des  $g_J$ -Faktors vom Grundzustand des Wasserstoffatoms zum g-Faktor des Protons zu  $g_J$  ( $^2S_{1/3}$ , H)/ $g_I = 658,2163$  gemessen. Für ein freies Elektron ergibt sich  $g_s/g_L = 2$  (1,001145  $\pm$  0,000013) unter Verwendung des Wertes  $2g_L/g_I$  von Gardner und Purcell (s. diese Ber. 29, 838, 1950).

Elektron, Positron. S. auch Nr. 11388.

14566 K. R. Dixit. Four  $\tau$ -mesons observed on Kilimanjaro. Z. Naturf. 9a, 355 bis 357, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Bombay, India, Inst. Sci.) Drei Stapel von Ilford G5-Platten wurden 30 Tage lang in 5964 m Höhe exponiert. Der eine Plattenstapel wurde nach  $\tau$ -Mesonen durchmustert. Vier  $\tau$ -Mesonen konnten gefunden werden. Das erste Ereignis zeigt einen Zerfall  $\tau^+ \to \pi^+ + \pi^- + \mu^+$  mit einem Q-Wert von 98,2 MeV und einer  $\tau$ -Mesonenmasse von 954  $\pm$ 6 m<sub>e</sub>. Das zweite  $\tau$ -Mesonenmasse von 960  $\pm$ 6 m<sub>e</sub>. Beim dritten Ereignis, das nach dem gleichen Schema abläuft, ist Q = 102,3 MeV und m $_{\tau}$  = 962  $\pm$ 6 m<sub>e</sub>. Die Verhältnisse beim vierten Ereignis sind unsicher.

11567 A. H. Benade. The mean life of negative  $\mu$  mesons stopped in iron. Phys. Rev. (2) 91, 971–972, 1953, Nr. 4. (15. Aug.) (St. Louis, Miss., Washington Univ.) Die mittlere Lebensdauer von  $\mu$ -Mesonen der kosmischen Strahlung wurde in Eisenabsorbern zu  $0.21 \pm 0.06$   $\mu$ sec gemessen. Die mittlere Zahl der bei dieser Absorption erzeugten Neutronen beträgt etwa ein Neutron pro Meson, das durch inen Eisenkern eingefangen wird.

1568 J. P. Davidson. The spectrum and half-life of the  $\varkappa$  meson. Phys. Rev. (2) 1, 1020–1021, 1953, Nr. 4. (15. Aug.) (New York, N. Y., Columbia Univ., Phys. 199.) Die Lebensdauern der zwei möglichen Zerfallsarten  $\varkappa^\pm \to \mu^+ + 2 \nu$  und  $\Xi \to e^\pm + 2 \nu$  werden abgeschätzt. Die Rechnung wird nach der von Michelf in den  $\mu$ -Mesonenzerfall angewandten Methode mit der Kopplungskonstante irchgeführt, die aus dem  $\beta$ -Zerfall bekannt ist. Die Halbwertszeit des  $\varkappa$ -Zerfalls \*\* Funktion der Ruhemasse ist in einer Kurve angegeben. Für eine Masse m. = 0 m. ist der Zerfall in ein Elektron und zwei Neutrinos 40% schneller als in ein eson und zwei Neutrinos. Man kann deshalb beide Zerfallsarten etwa gleich ufig erwarten. Für den Mesonenzerfall des  $\varkappa$ -Mesons ist bei einer Masse von 0 m. eine Lebensdauer von 1,63·10-° sec zu erwarten.

569 Nelson Jarmie, Gordon W. Repp and R. Stephen White. Positive photosons from hydrogen at 0°. Phys. Rev. (2) 91, 1023 -1024, 1953, Nr. 4. (15. Aug.) rkeley, Calif., Univ., Dep. Phys., Radiat. Lab.) Wasserstoff wurde mit Pho-

tonen von 278 MeV Maximalenergie beschossen und die unter 0°  $\pm$  4° emittierter  $\pi^+$ -Mesonen mit einer Energie von 135  $\pm$  4 MeV (Labor-System) nachgewiesen Der absolute differentielle Wirkungsquerschnitt im Schwerpunktsystem für die Reaktion  $\gamma + p \rightarrow \pi^+ + n \; (\mathrm{d}\sigma/\mathrm{d}\Omega) \; (0^\circ, 278 \; \mathrm{MeV}) = \left(6, 2^{+2.6}_{-1.9}\right) \cdot 10^{-39} \; \mathrm{cm}^2\mathrm{sterad}$  Quant-1Proton-1. Er läßt sich durch die Formel beschreiben:  $\mathrm{d}\sigma/\mathrm{d}\Omega = (1.44 \pm 0.16) \cdot [(0.72 \pm 0.15) - (0.45 \pm 0.10) \; \mathrm{cos} \; \Theta + \mathrm{sin}^2\Theta] \cdot 10^{-29} \; \mathrm{cm}^2\mathrm{sterad}$ . De Gesamtwirkungsquerschnitt ist  $\sigma(278 \; \mathrm{MeV}) = (2.5 \pm 0.5) \cdot 10^{-28} \; \mathrm{cm}^2$ .

11570 II. Bridge, II. Courant, II. De Staebler jr. and B. Rossi. Recent experimen tal results on S particles. Phys. Rev. (2) 91, 1024, 1953, Nr. 4. (15. Aug.) (Cam bridge, Mass., Inst. Technol., Phys. Dep., Lab. Nucl. Sci.) Es wurden weiter S Teilchen in einer Nebelkammer beobachtet. Nach früheren Beobachtungen wurdt angenommen, daß die Sekundären der S-Teilchen alle die gleiche Reichweite vor etwa 66 g/cm² Pb haben und daß das S-Teilchen in zwei Teilchen zerfällt. Die neuen Aufnahmen widersprechen dieser Annahme. In zwei Fällen passieren be den neuen Ereignissen die Zerfallsteilchen mehr als 66 g/cm² Pb, bevor sie die Kammer verlassen. Einmal ist die Reichweite 73 g/cm² und 180 g/cm² in Pb, das andere Mal 85 g/cm² und 85 g/cm² Pb. Außerdem wurden vier Ereignisse gefunden, bei denen Elektronenkaskaden erscheinen, die mit dem Zerfall verknüpf sind. Diese Ereignisse werden als Zerfall des S-Teilchens in ein geladenes Mesor und ein Photon gedeutet oder in ein geladenes und ein neutrales Meson. Thurn.

11571 H. A. Morewitz and M. H. Shamos. The variation of the ratio of positive to negative cosmic-ray  $\mu$  mesons with momentum and altitude. Phys. Rev. (2) 92 134–144, 1953, Nr. 1. (1. Okt.) (New York, N. Y., New York Univ., Washingtor Square Coll., Phys. Dep.) Die mittlere Lebensdauer von  $\mu^+$ -Mesonen in Kohle und Schwefel wurde mit verzögerten Koinzidenzen gemessen. Es ergab sich für die  $\mu^+$ -Mesonen eine Lebensdauer in Schwefel von  $2.09 \pm 0.05$   $\mu$ sec und in Kohle vor  $1.92 \pm 0.04$   $\mu$ sec. Bei Impulsen von  $325 \pm 70$  MeV/c war in Meereshöhe das Verhältnis  $\mu^+/\mu^- = 1.06 \pm 0.03$ . Dieses Verhältnis wird mit anderen Experimenter verglichen, indem alle Verhältnisse als Funktion des Impulses am Gipfel der Atmosphäre aufgetragen werden. Die Experimente werden durch folgenden Aus druck beschrieben:  $P = P_0 \exp{(\mu^+/\mu^-/K)}$  wo  $P < 4 \cdot 10^9 \text{ eV/c}$ ,  $P_0 \simeq 165 \text{ MeV/c}$  and  $K \sim 0.38$ . Die Abnahme des  $\mu^+/\mu^-$ -Verhältnisses mit zunehmender Höhe scheint gesichert zu sein.

11572 Frederik J. Belinfante. Pions from production of baryons by protons. Phys Rev. (2) 92, 145–152, 1953, Nr. 1. (1. Okt.) (Lafayette, Ind., Purdue Univ. Dep. Phys.) Wenn Materie mit Nukleonen sehr hoher Energie (über 600 MeV in Laborsystem) beschossen wird, kann ein Teil der erzeugten  $\pi$ -Mesonen Zerfalls produkte angeregter Nukleonen mit gewöhnlichem Spin und isobarem Spin 3/3 ("baryons") sein, die durch die einfallenden Nukleonen erzeugt werden. Unter Annahme von Ladungsunabhängigkeit werden die Verhältnisse der Wirkungs querschnitte für verschiedene mögliche Prozesse diskutiert, bei denen ein oder mehrere  $\pi$ -Mesonen entstehen.

11573 Ryokichi Sayan and Walter Dudziak. The dependence of the 33-Mev  $\pi^+$  production cross section on atomic number. Phys. Rev. (2) 92, 212, 1953, Nr. I. (I. Okt.) (Berkeley, Calif., Univ., Dep. Phys., Radiat. Lab.) Mit einem Spiral-kreisspektrometer wurden die Erzeugungsquerschnitte von  $\pi^+$ -Mesonen von 33 MeV, die aus Be, C, Al, C $\alpha$ , Ag und Pb durch Protonen von 340 MeV erzeugtworden waren, bestimmt. Die Mesonenausbeute steigt mit  $\mathbb{Z}^{2/3}$ . Thurn.

11574 O. Halpern and K. Baumann. Velocity distribution of the pair components in  $\pi^{\circ}$  decay. Phys. Rev. (2) 92, 1070–1071, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Zürich, Switzerl., Amer. Express Co.) Es wird angenommen, daß der Zerfall des  $\pi^{\circ}$ -Mesons nach dem Prozeß  $\pi^{\circ} \rightarrow \gamma + e^{+} + e^{-}$  in zwei Stufen verläuft. Die erste Stufe ist die Emission von zwei gleichen Photonen in entgegengesetzte Richtungen, die zweite Stufe ist die Erzeugung eines Elektronenpaares durch eines dieser Photonen. Die Photonenenergie muß dann zwischen 0 und  $m_{\pi^{\circ}}c^{2}/2 - 2 m_{e}^{2}c^{2}/m_{\pi^{\circ}}$  liegen. Das erzeugte Paar muß eine Energie haben, die im Bereich  $m_{\pi^{\circ}}c^{2}/2 + 2 m_{e}^{2}c^{2}/m_{\pi^{\circ}}$  und  $m_{\pi^{\circ}}c^{2}$  liegt. Mit dieser Annahme lassen sich Abweichungen vom üblichen Energieverteilungsgesetz zwischen den zwei Komponenten des Paares erklären.

11575 V. A. J. van Lint and G. H. Trilling. Cloud-chamber observation of the decay of a  $\tau$  meson. Phys. Rev. (2) 92, 1089–1090, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (California Inst. Technol.) In einer Apparatur aus vier vertikal angeordneten Nebelkammern in einem Feld von 8000 Gauß wurde der Zerfall eines  $\tau$ -Mesons im Flug beobachtet. Das Ereignis ist deshalb interessant, weil die Spuren der Zerfallsteilchen lang sind (35, 18, 18 cm) und eine genaue Impulsmessung gestatten (188  $\pm$  6, 127  $\pm$  10, 103  $\pm$  8 MeV/c). Die Spur des  $\tau$ -Mesons ist kurz. Sein Impuls ist nicht direkt meßbar. Neutrale Sekundärteilehen wurden nicht gebildet. Das  $\tau$ -Meson ist negativ, in einem anderen Falle war es positiv. Aus der spezifischen Ionisation und der Bahnkrümmung folgt, daß die Sekundären  $\pi$ -Mesonen sind. Für das  $\tau$ -Meson ergibt sich eine Masse von 964  $\pm$  6 ms.

Thurn.

11576 R. L. Walker, J. G. Teasdale and V. Z. Peterson. Photoproduction of positive mesons from hydrogen: magnetic spectrometer method. Phys. Rev. (2) 92, 1090, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) Berichtigung ebenda S. 1078. (California Inst. Technol.) Der differentielle Wirkungsquerschnitt für die π\*-Photoerzeugung in Wasserstoff wurde bei Winkeln von 40° -150° im Schwerpunktsystem für Photonenenergien von 220 -475 MeV gemessen. Die Mesonen wurden durch 500 MeV-Bremsstrahlung in einem Gas unter hohem Druck erzeugt, magnetisch abgelenkt und in Flüssigkeitszählern nachgewiesen.

Churn.

11577 A. V. Tollestrup, J. C. Keck and R. M. Worlock. Angular distribution of positive photomesons from hydrogen: counter telescope method. Phys. Rev. (2) 92, 1090, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) Berichtigung ebenda 8. 1078. (California Inst. Technol.) Für den Prozeβ γ - p → n + π · wurden Winkelverteilung und Anregungskurve für Gammaenergien von 225 bis 475 MeV estimmt. Die Mesonen aus dem Wasserstoff wurden durch ihre Ionisation bei iner festen Reichweite mit einem Koinzidenz-Antikoinzidenz-Teleskop identiziert. Die Mesonenenergie wurde durch die Reichweite in Kupfer, die Photonennergie durch den Mesonenwinkel bestimmt. Die Anregungskurven wurden im chwerpunktsystem bei 50°, 70°, 90°, 110° und 150° gemessen. Thurn.

1578 R. F. Bacher, J. C. Keck, V. Z. Peterson, J. G. Teusdale, A. V. Tollerup, R. L. Walker and R. M. Worlock, Photoproduction of positive mesons from ydrogen: results. Phys. Rev. (2) 92, 1090 – 1091, 1953, Nr. 4, (15. Nov.) (Kurzer tzungsbericht.) Berichtigung ebenda S. 1078. (California Inst. Technol.) Der fferentielle Wirkungsquerschnitt wurde für die Photoerzeugung von  $\pi$ -Menen aus Wasserstoff im Schwerpunktsystem im Winkelbereich 40° 150° für hotonen von 220 – 475 MeV gemessen. Bei 90° hat d $\sigma_i$ d $\Omega$  ein Maximum von 7·10-20 cm²/sterad bei 280 MeV und nimmt ab um einen Faktor 5 bei 450 MeV.

Das Maximum in der Anregungskurve ist bei größeren Winkeln stärker au geprägt, als bei kleineren Winkeln. Bei 40° im Schwerpunktsystem liegt d Maximum bei 350 MeV und bei 450 MeV hat der Wirkungsquerschnitt erst a 0,7 des Maximalwertes abgenommen. Die Winkelverteilung zeigt im Schwerpunktsystem eine ausgesprochene Asymmetrie bei 90°. Unter 325 MeV tritte Rückwärtsmaximum auf, oberhalb 375 MeV ein Vorwärtsmaximum. Der Gsamtwirkungsquerschnitt erreicht ein Maximum bei 290 MeV und nimmt 1450 MeV um einen Faktor drei ab.

11579 M. Goldhaber. A hypothesis concerning the relations among the ,new ustable particles". Phys. Rev. (2) 92, 1279–1281, 1953, Nr. 5. (1. Dez.) (Upto N. Y., Brookhaven Nat. Lab.) Es wird versucht, die Entstehung, Absorption unden Zerfall der verschiedenen neuen instabilen Teilchen zurückzuführen auf einziges neues Teilchen  $\eta$ , das mit Nukleonen oder  $\pi$ -Mesonen verbunden ist. soll sein  $\eta \to \pi^+ + \pi^- + 210$  MeV,  $m_{\eta} = 962$  m<sub>e</sub>.  $\eta$  soll ein Boson sein, dess Spin und Parität entweder beide gerade oder beide ungerade sind. Dann  $V_1^0 \to n + \eta - 310$  MeV,  $V_1^+ \to p + \eta - 310$  MeV.  $\tau_+^+ = \eta + \pi^+ - 130$  Me  $m_{\tau} = 975$  m<sub>e</sub>. Die einzelnen Zerfälle werden diskutiert.

11580 R. C. Cornelius, C. P. Sargent, M. C. Rinehart, L. M. Lederman and Rogers. Rest mass energy of the negative pion. Phys. Rev. (2) 92, 1583, 1953, Nr. (15. Dez.) (New York, N. Y., Columbia Univ.) In einer Diffusions-Nebelkamm wurde beobachtet, daß ein  $\pi$ -Meson in Wasserstoff zur Ruhe kam und energiereiches Elektronenpaar nach der Reaktion  $\pi^- + p \rightarrow n + e^+ + e^-$  em tierte. Die 25 cm langen Elektronenspuren erlaubten im Magnetfeld die Estimmung der Ruhenergie des  $\pi$ -Mesons zu  $E_0=137,3\pm0.9$  MeV = 26 $\pm1.8$  m<sub>e</sub>.

11581 W. B. Fretter and E. W. Friesen. Charged and neutral V particles. Physics Rev. (2) 92, 1089, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Berkele Univ. California.) In einer 40 cm  $\times$  50 cm Nebelkammer mit einem Magnetfe von 8000 Gauß und Heliumfüllung wurden neutrale und geladenen V-Teilchen Meereshöhe beobachtet. Einige der beobachteten V°-Teilchen sind verträglich n $V_1^{\rm o}(p+\pi,\ Q=37\ {\rm MeV})$  und  $V_4^{\rm o}(\pi+\pi,\ Q=214\ {\rm MeV})$ . Mehrere Teilch passen jedoch nicht in dieses Bild. Die meisten der geladenen V-Teilchen könn als K-Teilchen erklärt werden.

11582 W. B. Fretter, B. P. Gregory, R. Johnston, A. Lagarrigue, H. Mey F. Muller and C. Peyrou. Mass measurements of primaries of Sevents by a mome tum-range method. Phys. Rev. (2) 92, 1583—1584, 1953, Nr. 6. (15. Dez.) (Par Ecole Polytechn.) Mit einer großen Nebelkammer, die acht Bleiplatten von 7,7 mm und sechs Kohleplatten von je 16 mm Dicke enthielt und die unter ein anderen großen Nebelkammer mit einem Magnetfeld von 2500 Gauß aufgeste war, wurden schwere Teilchen aus harten Schauern untersucht. Auf 7000 Anahmen wurden sieben Teilchen gefunden, die schwerer als  $\pi$ -Mesonen waren, den Platten zur Ruhe kamen und ein Teilchen emittierten. Sechs Primärteilch passierten die obere Kammer. Sie waren alle positiv. Ihre mittlere Masse 922 ± 40 m<sub>a</sub>. Die genauen Daten sind für jedes Ereignis angegeben. Thurn

11583 J. H. Vilain and R. W. Williams. Decay-electron spectrum of the  $\mu$  mess. Phys. Rev. (2) 92, 1586—1587, 1953, Nr. 6. (15. Dez.) (Cambridge, Mass., In Technol., Phys. Dep., Lab. Nucl. Sci.) In einer Nebelkammer mit einem Magn feld von 9000 Gauß wurde das Spektrum der  $\mu$ -Mesonen-Zerfallselektronen

stimmt. Das Spektrum läßt sich beschreiben durch P (E) dE =  $4 E^2/W^4$  [3 (W-E) +  $2 \varrho (4/3 E-W)$ ] dE, wo W die maximal verfügbare Elektronenenergie,  $\varrho$  ein Parameter zwischen 0 und 1, der von der Art der angenommenen Wechselwirkung abhängt.

11584 C. Dilworth, S. J. Goldsack and L. Hirschberg. Determination of the mass of slow particles by the constant Sagitta method. Nuovo Cim. (NS) 11, 113–126, 1954, Nr. 2. (1. Febr.) (Brüssel, Univ., Centre Phys. Nucl.) Mit einer neuen Auswertemethode der Bahnspuren in photographischen Emulsionen wurden folgende Massen ermittelt: K-Teilchen:  $990 \pm 60~\text{m}_{\text{e}}$ ,  $\tau$ -Teilchen:  $910 \pm 110~\text{m}_{\text{e}}$ , J-Teilchen:  $2260 \pm 210~\text{m}_{\text{e}}$ . Die Auswertemethode beruht darauf, daß die Streuung der Bahnspuren am Ende ihrer Bahn gemessen wird, indem die zweite Differenz bei der Koordinatenmethode durch passende Wahl der Zellenlänge konstant gehalten wird. Die Vorteile dieser Methode werden diskutiert.

11585 A. Debenedetti, C. M. Garelli, G. Lovera, L. Tallone and M. Vigone. An analysis of two positive  $\tau$ -mesons. Nuovo Cim. (NS) 11, 420—423, 1954, Nr. 4. (l. Apr.) (Torino, Ist. Naz. Fis. Nucl.) In Kernemulsionen, die in 26 km Höhe exponiert waren, wurden zwei in der Emulsion zerfallende  $\tau$ -Mesonen beobachtet, wird von einem Stern vom Typ 15 + 8 n emittiert, passiert 27 Photoplatten und kommt nach 34,3 mm zur Ruhe. Die drei Zerfalls-Mesonen enden im Plattenstapel. Zwei von ihnen sind  $\pi$ +-Mesonen und zerfallen nach  $\pi \to \mu + \nu$ , das dritte ist ein  $\pi$ --Meson, das ohne Sternerzeugung verschwindet. Die genauen Daten sind in Tabellen angegeben. Die Masse des  $\tau_1$ -Mesons ist  $m_{\tau_1}=965\pm3$  m<sub>e</sub>. Das  $\tau_2$ -Meson wurde von einem 7 + 8 p-Stern emittiert, läuft 14,6 mm in der ersten und 1,8 mm in der zweiten Photoplatte. Von den drei Zerfallsmesonen endet das negative ohne sichtbaren Stern. Die genauen Daten sind ebenfalls in einer Tabelle angegeben. Es ist  $m_{\tau_3}=964\pm3$  m<sub>e</sub>.

11586 E. Fabri. A study of τ-meson decay. Nuovo Cim. (NS) 11, 479-491, 1954, Nr. 5. (1. März.) (Rom, Univ., Ist. Fis., Ist. Naz. Fis. Nucl.) Es wurde die Verteilung der π-Mesonen beim Zerfall eines τ-Mesons theoretisch untersucht; hierhei wurden angenäherte Ausdrücke für die Matrixelemente aufgestellt. Die Ergebnisse werden in eine Form gebracht, die einen möglichst bequemen Vergleich mit experimentellen Ergebnissen gestattet. Zur Zeit reichen jedoch diese Ergebnisse noch nicht aus, um irgendwelche Rückschlüsse auf den Spin und die Parität des τ-Mesons zu ziehen.

11587 M. L. Calzolari, G. Dascola, A. Gainotti e S. Mora. Produzione di mesoni  $\pi$  in carbonio ed alluminio. Nuovo Cim. (NS) 11, 565 – 567, 1954, Nr. 5. (1. März.) Parma Univ., Ist. Fis.) In 4550 m Meereshöhe wurden auf dem Monte Rosa 16 Tage lang drei Ilford G 5-Platten in vertikaler Lage der kosmischen Strahlung unsgesetzt, eine 1200  $\mu$  dicke mit 7 cm Graphit-, eine 1200  $\mu$  dicke mit 5 cm Aluminium- und eine 600  $\mu$  dicke ohne (oberhalb und seitlich abdeckenden) Absorber. Die Zahl der  $\pi$ -Mesonen wurde aus der beobachteten Zahl der  $\sigma$ -Mesonen verwechselt werden. Die Zahl der  $\tau$ -Mesonen ist gleich der beobachteten Zahl der  $\pi$ - $\mu$ - Umwandlungen anenommen. Der Störpegel wird abgezogen. Korrekturen für Coullombsche und für nelastische Streuung der Mesonen können vernachlässigt werden. Als Verhältnis er Wirkungsquerschnitte für Produktion von  $\pi$ -Mesonen in C und in Al fand ich so C: Al = 1:1,6. Der mittlere statistische Fehler dieser Verhältniszahl 1,6 eträgt freilich noch  $\pm$  0,6.

Mesonen. S. auch Nr. 11390, 11391.

11588 J. Ballam, D. R. Harris, A. L. Hodson, R. Ronald Rau, George T. Reynolds, S. B. Treiman and M. Vidale. Kinetic energies of  $V_1^{\circ}$  particles. Phys. Rev. (2) 91, 1019–1020, 1953, Nr. 4. (15. Aug.) (Princeton, N. J., Univ.) Mit eine zählrohrgesteuerten Nebelkammer mit einem Magnetfeld von 5400 Gauß wurde in 3500 m Höhe etwa drei V°-Teilchen pro Tag beobachtet. Die Erzeugungsdate sind für 77 Ereignisse in einer Tabelle angegeben. Es werden drei Kategorien von Ereignissen unterschieden: 1. Solche, die nach  $V_1^{\circ} \rightarrow p + \pi + 39 \text{ MeV}$  zerfallen. 2. solche, bei denen dieses Zerfallsschema nicht zutrifft  $(V_2^{\circ})$ , 3. solch

fallen, 2. solche, bei denen dieses Zerfallsschema nicht zutrifft  $(V_2^o)$ , 3. solch bei denen die verfügbaren Daten nicht zur Klassifizierung ausreichen. Ein große Prozentsatz der V°-Teilchen hat eine bemerkenswert niedrige kinetische Energi Zwei V°-Ereignisse lassen sich nicht mit einem der üblichen Zerfallsschemen bschreiben.

11589 R. W. Thompson, A. V. Buskirk, C. J. Karzmark and R. H. Redike Example of a V+decay. Phys. Rev. (2) 92, 209–210, 1953, Nr. 1. (1. Okt.) (Blownington, Ind., Univ.) Es wird über eine Nebelkammeraufnahme eines V+-Zerfalberichtet. Das stark ionisierende Primärteilchen hatte einen Impuls von 27  $\pm$  10 MeV/c und eine Masse M von 940 < M < 1200  $m_{\rm e}$ . Das Sekundärteilche hatte eine Masse < 740  $m_{\rm e}$ . Der Winkel zwischen dem Primär- und dem Sekundäteilchen war 49,2  $\pm$  0,2° und der Impuls des Sekundärteilchens war 230  $^{+14}_{-15}$  MeV/Thurn.

11590 C. D. Anderson, E. W. Cowan, R. B. Leighton and V. A. J. van Lin Cascade decay of V particles. I. Phys. Rev. (2) 92, 1089, 1953, Nr. 4. (15. Nov (Kurzer Sitzungsbericht.) (California Inst. Technol.) In einer Nebelkammer m Magnetfeld wurde der Zerfall von drei geladenen V-Teilchen in V°-Teilchen bobachtet. Diese Daten beweisen sicher den Kaskadenzerfall und identifizieren de V°-Teilchen als ein  $V_1^0$ -Teilchen, das in  $p+\pi^-$  zerfällt. In allen drei Fällen wedas V-Teilchen negativ und emittierte ein negatives  $\pi$ - oder  $\mu$ -Meson.

Thurn.

11591 E. W. Cowan, C. D. Anderson, R. B. Leighton and V. A. J. van Lin Cascade decay of V particles. 11. Phys. Rev. (2) 92, 1089, 1953, Nr. 4. (15. Nov (Kurzer Sitzungsbericht.) (California Inst. Technol.) Ein beobachtetes  $V_o$ -Teichen mit einem Impuls von 880  $\pm$  100 MeV/c und einer 1,7fachen Minimum ionisation entspricht einem Proton, nicht aber einem  $\pi$ -Meson, was anzeigt, da das  $V_o$ -Teilchen nicht von dem Typ ist, der in zwei  $\pi$ -Mesonen zerfällt. Der Gwert ist 39  $\pm$  10 MeV, wenn man einem  $\pi$  — p-Zerfall, und 36  $\pm$  10 MeV, wenn man einen  $\pi$  —  $\pi$ -Zerfall annimmt. Das geladene Sekundäre des V-Zerfalls ha einen Impuls von 64  $\pm$  10 MeV/c, 2—4fache Minimumionisation und ist wede ein  $\pi$ - noch ein  $\mu$ -Meson. Unter der Annahme, daß das V-Teilchen in ein V  $_1^o$  un ein  $\pi$ - oder  $\mu$ -Meson zerfällt, ist der beste Q-Wert aus zwei von drei Fälle 60  $\pm$  15 MeV für ein  $\pi$ -Meson und 62  $\pm$  15 MeV für ein  $\mu$ -Meson als Sekundäret Die Massenwerte liegen für diese beiden Fälle für das geladene V-Teilchen be 2570  $\pm$  30 me und 2510  $\pm$  30 me.

11592 M. W. Friedlander, D. Keefe, M. G. K. Menon and M. Merlin. On the mass of the A°-particle. Phil. Mag. (7) 45, 535—542, 1954, Nr. 364. (Mai.) (Bristol Univ., H. H. Wills Phys. Lab.) In einem Stapel von photographischen Emul sionen, die einige Stunden in etwa 28 km Höhe exponiert waren, wurden 20 Er

eignisse vom Typ  $\Lambda^{\circ} \to \pi^{-} + p + Q$  gefunden. Der mittlere Q-Wert ist 36,92  $\pm$  0,22 MeV. Die Masse der  $\Lambda^{\circ}$ -Teilchen beträgt 2181  $\pm$  1 m<sub>e</sub>. Thurn.

V-Teilchen, S. auch Nr. 11389.

11593 Die Blasenkammer. Phys. Bl. 10, 371-372, 1954, Nr. 8. (Aug.) Schön.

11594 E. Bodenstedt. Zur Überwindung der kritischen Energie beim Synchrotron mit starker Fokussierung. Z. Naturf. 8a, 502-503, 1953, Nr. 8. (Aug.) (Bonn, Univ., Phys. Inst.) Beim Synchrotron mit alternierendem Feldexponenten geht bei einer kritischen Energie die stabile Gleichgewichtslage der Phasenschwingung in die labile über. Es wird ein Verfahren zur Überwindung dieser Schwierigkeit angegeben, ohne einen speziellen Eingriff (z. B. unstetige Phasenänderung) bei Erreichen der kritischen Energie vornehmen zu müssen. Die (gerade) Zahl der Beschleunigungsspalte und die Phasenlage der Beschleunigungsspannung an diesen Spalten wird so eingerichtet, daß die Teilchen bei jedem Umlauf die erste Hälfte der Spalte im fokussierenden, die zweite Hälfte im defokussierenden Phasenbereich passieren. Dadurch wird dauernde Fokussierung erzielt, nur vertauschen bei der kritischen Energie das fokussierende und das defokussierende Spaltsystem ihre Rollen. Für eine gute Fokussierung der Betatronschwingungen unter diesen Verhältnissen ist ein großer Feldgradient günstig.

G. Schumann.

11595 G. Bernard Rossi, William B. Jones, Jack M. Hollander and Joseph G. **Hamilton.** The acceleration of nitrogen-14(+6) ions in a 60-inch cyclotron. Phys. Rev. (2) 93, 256-257, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Berkeley, Calif., Univ., Div. Med. Phys., Crocker Lab., Radiat. Lab.) Die Entwicklungsarbeiten an Ionenquellen, und anderen Zyklotronparametern hat zu größeren C12(+6)-Ausbeuten geführt. Es wurden Strahlintensitäten bis zu 0,2 µ Amp erhalten bei Energien ≥ 100 MeV. Die Resonanzbedingung für die Beschleunigung solcher Ionen ist erfüllt, wenn  $e/m=K/(2\ n+1)$ . Dabei ist  $K=g\ (\omega,\ H)$  und  $n=0,\ 1,\ 2,\ \cdots$  Für K=6/14 und n=1 wird e/m=2/14, was eine Beschleunigung von N<sup>16</sup>( + 2)-Ionen ermöglicht. Unter diesen Bedingungen wurden bis zu 50 uAmp innerer Ionenstrom erhalten, während an N14(+ 6)-Ionen bestenfalls  $0.1~\mu\text{Amp}$  erhalten wurden. Der Mechanismus der Ionisation der + 2-Ionen in den Zustand + 6 ist noch nicht sicher geklärt. Es sind Anzeichen dafür da, daß diese Ionisation hauptsächlich durch die zwischen den Dees oszillierenden Elektronen bewerkstelligt wird und weniger durch Kollision der + 2-Ionen mit Gasmolekülen. Die Produktion kurzlebiger a-emittierender Isotope von Astatin (Z = 85) tus Gold (Z = 79) ist eine gebräuchliche Methode zur Überwachung des C12lonenstroms. Dasselbe gelingt mit Platin (Z - 78) und N14-lonen, wo sogar Sättigungsaktivitäten von 104 - 105 min erreicht wurden. Analog geht die Synhese von Jod (Z = 53) aus Palladium (Z = 46), wobei hauptsächlich eine 8 min-Aktivität und 83,5 min-Aktivität von Jod erhalten wurden.

Knecht.

1596 Albert Ghiorso, G. Bernard Rossi, Bernard G. Harvey and Stanley G. hompson. Reactions of U<sup>238</sup> with cyclotron-produced nitrogen ions. Phys. Rev. 2) 93, 257, 1954, Nr. I. (I. Jan.) (Berkeley, Calif., Univ., Dep. Chem., Radiat. ab.) Mit N<sup>14</sup>(+6)-lonen von über 100 MeV wurde U<sup>238</sup> am Berkeley-60 inchyklotron bombardiert und folgende Umwandlungsprodukte erhalten: 99<sup>247</sup>(?), 9<sup>246</sup>, Cf<sup>244</sup>, Cf<sup>246</sup>(?), Cf<sup>248</sup>, Bk<sup>234</sup> und weitere Bk-Isotope, die noch nicht lentifiziert wurden. Die Bestimmung der Elemente geschah durch Fällung von anthanfluorid als Trägersubstanz und durch Auslaugung mit einer Ionenaus-

tauschkolonne. Die Halbwertszeit, Strahlungsart und Strahlungsenergie sind für die einzelnen Isotope tabuliert. Die Ausbeuten waren sehr gering, da fast alle Reaktionen von N<sup>14</sup>-Ionen mit U<sup>238</sup> zur Spaltung führen. Knecht.

11597 M. J. Jakobson and F. H. Schmidt. Characteristics of a proposed doublemode cyclotron. Phys. Rev. (2) 93, 303-305, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Seattle, Wash., Univ., Dep. Phys.) Während beim normalen Zyklotron die Spannungen an den Dees 180° phasenverschoben sind, läßt sich eine Funktion auch für den Fall erreichen, daß die Spannungen in Phase sind, wenn man folgende Veränderungen vornimmt: Die Dees überdecken nicht 180°, sondern einen kleineren Winkel  $\Theta$ , in den Zwischenräumen wird das Beschleunigungsfeld durch den Dees entsprechend geformte, geerdete Metallkörper abgeschirmt. Dann erhalten alle Ionen, für die das Verhältnis  $\omega/\Omega$  von Zyklotron- zu Umlauffrequenz ganzzahlig ist, einen Energiezuwachs pro Umlauf von 4 qV sin (ωΘ/2Ω) | (q Ladung der Ionen, V Spitzenspannung der Dees gegen Erde). Also werden Ionen mit  $\omega/\Omega=2$  n +1mit Phasenverschiebung, solche mit  $\omega/\Omega=2$ n ohne Phasenverschiebung beschleunigt. Für den Fall  $\Theta=120^\circ$  sind die Eigenschaften des vorgeschlagenen Beschleunigers denen eines normalen Zyklotrons gegenübergestellt. Der Energiegewinn pro Umlauf ist beim erstgenannten um den Faktor V3/2 geringer, die niedrigste Dee-Spannung für die Beschleunigung um den Faktor 1,152 höher, die Erregungsleistung für die Dees um den Faktor 0,89 kleiner. Besonders günstig ist die vorgeschlagene Anordnung für die Beschleunigung schwerer Ionen, außerdem erlaubt sie die Beschleunigung von Protonen und Deuteronen ohne Änderung der Oszillatorfrequenz oder des Magnetfeldes. G. Schumann.

11598 Robert S. Livingstone. The Oak Ridge 80-inch cyclotron. Nature, Lond. 170, 221—223, 1952, Nr. 4319. (9. Aug.) (Oak Ridge Nat. Lab.) Kurze Beschreibung des Gerätes, das mit 9000 Oe bei 86" Dmr. der Polschuhe 300—500 kV Spitzenspannung auf 13,4 MHz, auf einen Innenstrom von 1 mAmp 24 MeV-Protonen kommt. Das Magnetfeld ist horizontal, die "Dees" können daher mit einem Kran nach oben aus der Vakuumkammer ausgefahren werden. Der selbsterregte Oszillator (400 kW) wird gegen Ionenaufladung durch 1 kV Vorspannung der "Dees" geschützt. Diese sind mit Graphit überzogen, um die unerwünschte Radioaktivität herabzusetzen, es verbleibt die von Neutronen erzeugte: Ag 110 und Fe 59. Die Erwärmung auch der zur Bestrahlung eingeführten Teile ist erheblich, so daß vielfältige Wasserkühlung erforderlich ist.

11599 Erik Smars and Olle Wernholm. Design study of a strong-focusing electronsynchrotron. Ark. Fys. 7, 463 – 472, 1954, H. 5, Nr. 38. (Stockholm, Roy. Inst.
Technol.) Das Prinzip des stark-fokussierenden Synchrotrons von Courant und
Mitarb. für die Beschleunigung von schweren Teilchen bis auf 100 MeVolt kann
wahrscheinlich auch mit Vorteil auf die Beschleunigung von Elektronen angewendet werden. Für Elektronen jedoch können höhere Energien als bei einem
gewöhnlichen Synchrotron nicht erwartet werden, da eine Grenze von rd.
1000 MeV für beide Konstruktionen durch die Strahlungsverluste der Elektronen
gegeben ist. Nach dem neuen Prinzip sind jedoch erhebliche Materialersparnisse
und Verminderung der Hochfrequenzenergie zu erwarten. Verff. behandeln die
Unterlagen für ein Elektronensynchrotron für 500 bzw. 1000 MeV. Die für die
letztere Energie notwendige Hochfrequenzspannung ist nicht schwer zu erhalten.
v. Harlem.

11600 Ein 6000-MeV-Protonen-Synchrotron in Berkeley. Phys. Bl. 10, 372, 1954, Nr. 8. (Aug.)

11601 C. Henderson, F. F. Heymann and R. E. Jennings. The design and operation of a 4.5 MeV microtron. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 66, 654—664, 1953, Nr. 8 (Nr. 404 B). (London, Univ. Coll.) Verff. beschreiben Entwurf und Konstruktion eines 4,5 MeV Microtron. Die Maschine arbeitet bei einer Wellenlänge von 10 cm, einem Magnetfeld von rund 1000 Gauß. Der Durchmesser der letzten Bahn ist annähernd 30 cm. Ein zirkulierender Strom von ungefähr 0,2 μAmp wird beobachtet. Weiterhin geben die Verff. eine einfache und ausgiebige Methode für das Herausziehen des Elektronenstrahles an. Der Strahl hat danach eine horizontale Verbreiterung von 1,5° und eine vertikale von 0,3° Halbwinkel. Verff. schließen aus ihren Untersuchungen, daß mit genügender Radio-Frequenz-Leistung die Microtron-Ausgangsleistung vergleichsweise günstiger abschneiden sollte gegenüber der mit linearen Beschleunigern erzielten.

11602 Robert W. Powell. Problems in operating a research reactor. Nucleonics 11. 1953, Nr. 10, S. 26-31. (Okt.) (Upton, N. Y., Brookhaven Nat. Lab., Reactor Operat. Div.) Verf. teilt die Probleme, die beim Betrieb eines größeren Kern-reaktors für Forschungszwecke auftreten, in drei Bereiche: technische und personelle Probleme und solche, die sich bei der routinemäßigen Versorgung des Reaktors ergeben. Unter die technischen Probleme fallen die Kontrolle der Reaktivität (Berücksichtigung der Xe135-Produktion, des Temperaturkoeffisienten, des Uranverbrauches und Messung der Reaktivität), die Abschätzung ler Anderung des Neutronenflusses durch in den Reaktor eingebrachte Appaaturen und der Aktivierung dieser Apparaturen sowie die Abschätzung ihrer Ervärmung im Pile (der Grad der Erwärmung von isolierten Metallteilen im Pile rurde meist unterschätzt). Die routinemäßige Versorgung eines Reaktors untercheidet sich, abgesehen von der Möglichkeit einer Strahlenschädigung des ersonals, nicht wesentlich von der Versorgung anderer großer industrieller laschinen. Den größten Aufwand verlangt dabei die Kühlung des Reaktors. ber den Umfang, die Zusammensetzung und die Ausbildung des Personals gibt er Verf. an Hand des Beispiels eines größeren Reaktors für Forschungszwecke a Brookhaven National Laboratory eine Aufstellung. Vincent.

603 How Britain produces fissionable materials. Nucleonics 12, 1954, Nr. 2, 31. (Febr.) Eine Reihe von sieben Photographien zeigt Ausschnitte der Angen, mit denen in England spaltbares Material gewonnen wird. Vincent.

604 J. E. Binns. Electronic control of a nuclear reactor. Electronics 26, 1953, 11, S. 130 - 131. (Nov.) (Upton, N. Y., Brookhaven Nat. Lab.) Verf. betreibt ein Gerät zur automatischen Kontrolle der in einem Reaktor erzeugten utronen.

505 Karl Z. Morgan. Nuclear reactors for industry and research. IV. Radiation tection. Instruments 26, 1872—1874, 1900—1903, 1953, Nr. 12. (Dez.) (Oak lge Nat. Lab.) Für strahlengefährdete Arbeiten in Industrie und Labor wird ammenfassend berichtet über Verhaltungsmaßnahmen und Raumgestaltung. r die maximalen Toleranzdosen für die verschiedenen Strahlenarten (Gamma-ha-, Beta-, Röntgenstrahlen und Neutronen, für Körper und Hände gesondert zeführt), über Warn- und Meßgeräte, über die laufende Personalüberwachung über Organisationsprobleme für den Strahlenschutz. We gerer.

26 Victor Raievski. Méthode de comptage permettant la mesure du facteur de l'iplication dans une pile. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 693 -695, 1953, Nr. 7.
 Febr.) Es wird ein einfaches Verfahren zur Messung des Multiplikationsfors am unterkritischen Pile beschrieben. Hierbei werden die Neutronen

dichten als Funktionen verschiedener Parameter, z. B. der Stellung eines Regelorgans bestimmt und über Äquivalenzbeziehungen die Werte des Multiplikationsfaktors errechnet. Die Ergebnisse stimmen innerhalb 10% mit direkt gemessenen Werten überein.

11607 Evry Schatzman. On the effect of electron screening on thermonuclear energy generation. Astrophys. J. 119, 464—465, 1954, Nr. 2. (März.) (Paris, Inst. Astrophys.) Verf. bemerkt zu der in diesen Ber. S. 465 referierten Arbeit von G. Keller, daß er das Problem bereits 1947 mit nicht wesentlich verschiedenen Ergebnissen behandelt habe.

11608 II. Daniel und W. Bothe. Konstruktion eines magnetischen Doppellinsen- $\beta$ -Spektrometers und der Zerfall des  $Mg^{27}$ . Z. Naturf. 9a, 402—410, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Heidelberg, Max-Planck-Inst., Inst. Phys. med. Forsch.) Es wird die Berechnung und Konstruktion eines eisenfreien magnetischen Doppellinsen-Beta-Spektrometers beschrieben, das eine Lichtstärke von 4,6% und bei punktförmiger Quelle eine Auflösebreite von 1,1% besitzt. Die Energiegrenze beträgt 4,3 MeV. Die Abhängigkeit der Transmission und der Auflösebreite von der Quellengröße wurde untersucht. Das Beta-Spektrum des Mg²? (9,5 min) wurde in zwei Komponenten von 1,754  $\pm$  0,011 MeV (58%) und 1,592  $\pm$  0,022 MeV (42%) zerlegt, das Gamma-Spektrum in zwei Linien von 0,834  $\pm$  0,008 MeV und 1,015  $\pm$  0,007 MeV, beides im Einklang mit den anderen neueren Messungen über Mg²?. Bei P³² wurden 1,711  $\pm$  0,006 MeV als Grenzenergie gemessen.

Daniel.

11609 Carl Reuterswärd. Fringing field effects on first-order focusing in magnetic spectrographs. Ark. Fys. 3, 53-62, 1951, Heft 1/3, Nr. 5. (Uppsala, univ., Fys. Inst.) Verf. berechnet den Einfluß des Streufeldes eines Spektrometermagneten auf der Symmetrieebene des Luftspaltes in 1. Näherung für beliebige Winkel zwischen optischer Achse und Polschuhkante. Es wird eine Korrekturvorschrift für die Polschuhform gegeben, bei deren Anwendung die tatsächliche Ionenbahn in Bildnähe parallel zur Ionenbahn des idealen Feldes verläuft. Der Einfluß des Streufeldes auf die Fokussierungseigenschaften doppeltfokussierender Spektrographen wird ebenfalls abgeschätzt.

11610 P. A. Einstein and A. G. Edwards. Current carrying deflector-plates for rotating a beam of charged particles. J. sci. Instrum. 31, 222—223, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Aldermaston, Berks., Ass. Elect. Industr. Ltd., Res. Lab.) Die Rotation des Ionenstrahls im Massenspektrometer wird mittels stromdurchflossener Deflektor-Platten erzielt. Diese bestehen aus Glas mit einer Aufdampfschicht von Cr und besitzen einen Oberflächenwiderstand von 150 kOhm/cm². Z. B. kann eine Rotation um etwa 4° bei einem Ionenstrom von 2 kV durch Anlegen einer Spannung von ± 50 Volt an die Enden der Deflektor-Platten erzielt werden.

M. Wiedemann.

11611 G. R. Grove and L. N. Russell. A thin lens beta-ray spectrometer. Phys. Rev. (2) 93, 361, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Mound Lab.) Beschreibung des Geräts. Kompensation des Erdfeldes mit sechs rechteckigen Spulen.

11612 Henry S. Katzenstein and Stephen S. Friedland. A time-of-flight mass spectrometer. Phys. Rev. (2) 93, 363, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Connecticut.) Nach früher angegebenen Konstruktionsprinzipien wurde ein Flugzeit-Massenspektrometer gebaut, das jedoch zur Erleichterung der Messung der auftretenden Potentiale (1) einen axial durch eine Ionisations-

kammer laufenden gepulsten Elektronenstrom und (2) einen getasteten Ionendetektor besitzt, der die Integration des nach der Umlaufszahl aufgelösten Ionenstroms ermöglicht.

Daniel:

11613 A. Sittkus, D. Ganz und E. Remy. Untersuchungen über die radioaktive Umgebungsstrahlung und ihre Wirkung. Z. Naturf. 8a, 317-322, 1953, Nr. 5. (Mai.) (Freiburg, Univ., Phys. Inst.) Der Einfluß der Boden- und der Luftstrahlung auf Ionisationskammer- und Einzelzählrohrmessungen wird rechnerisch auf Grund von Literaturangaben abgeschätzt unter Berücksichtigung der speziellen Bodenverhältnisse und der meteorologischen Bedingungen. Wegen Fehlens genauer Angaben über den Einfluß radioaktiver Ablagerungen von Niederschlägen wurden in dieser Hinsicht Untersuchungen angestellt, bei denen Registrierungen von Ionisationskammern und Zählrohranordnungen herangezogen wurden, die zur Messung der kosmischen Strahlung dienen. Es wurde gefunden, daß jeder Niederschlag eine mehr oder weniger ausgeprägte Erhöhung der gemessenen Intensität verursachte. Die Aktivität zeigte eine Abhängigkeit von der Art der Luftmasse, aus welcher der Niederschlag stammte, und in einem Fall zeichnete sich ein Frontdurchgang deutlich im Gang der Niederschlagsaktivität ab. Rn war im Niederschlag nicht nennenswert enthalten, sondern nur die Folgeprodukte. Aus den Abfallkurven werden die Halbwertszeiten des RaB mit ca, 27 min und des ThB mit ca. 11 h abgelesen. Es wird geschätzt, daß die Schwankungen des Nulleffekts infolge der Wirkung der Umgebungsstrahlung bei Anordnungen ohne Abschirmung bis 100% und hinter  $50~g/cm^2$  bis 10% betragen hinter 100 g/cm² zu vernachlässigen sind.

11614 G. Rohringer und E. Broda. Einfache höchstempfindliche Messung von Radiokohlenstoff. Z. Naturf. 8b, 159–160, 1953, Nr. 3. (März.) (Wien, Univ., II. Phys. Inst., I. Chem. Lab.) Zur Erhöhung der Empfindlichkeit betreiben Verff. ihr verbessertes Gaszählrohr jetzt bei größeren Drucken. Bei Füllung mit 10 bis 40 cm Hg reiner Kohlensäure besitzt das fremd gelöschte Zählrohr eine Nachweiswahrscheinlichkeit von annähernd  $100^{\circ}_{o}$ .

11615 Peter Nenning. Der Einfluβ der Totzeit von Geiger-Müller-Zählrohren auf die Direktanzeige des zeitlichen Mittelwertes der Impulshäufigkeit. Z. angew. Phys. 6, 145-150, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Karlsruhe, Siemens & Halske AG., Wernerwerk Lab. Meßtechn.) Bei einem Strahlungsmeßgerät, das die von einem Geiger-MÜLLER-Zählrohr pro Zeiteinheit abgegebene Impulszahl mit Hilfe einer integrierenden Kondensatormeßanordnung registriert, wird der Einfluß der "toten Zeit" des Zählrohrs auf die unmittelbare Anzeige des zeitlichen Mittelwerts der Impulshäufigkeit dadurch ermittelt, daß der Meßkondensator über verschiedene Widerstände, also mit unterschiedlicher Zeitkonstante abwechselnd auf- und entladen wird. Wenn bei einer derartigen Meßanordnung die größere Zeitkonstante erheblich größer als die "tote Zeit" des Zählrohrs gemacht wird, erfolgt die Anzeige des Mittelwertes so, als ob das Zählrohr im Gegensatz zu einem gleichzeitig gewonnenen Einzelzählergebnis überhaupt keine "tote Zeit" hat. Und zwar kann auch bei nur angenäherter Erfüllung dieser Bedingung mit einem einzigen Versuch auf die "tote Zeit" des Zählrohres geschlossen werden, wenn die Impulshäufigkeit gleichzeitig mit einer hochauflösenden Einzelzähleinrichtung und einer nach den beschriebenen Gesichtspunkten aufgebauten Mittelwertmeßinrichtung bestimmt wird und die gewonnenen, je nach der Größe der "toten Zeit", nehr oder weniger voneinander abweichenden Meßergebnisse miteinander ver-Rehbein. dichen werden.

Cählrohr. S. auch Nr. 1111.

11616 L. Bertanza, G. Martelli and A. Zacutti. Some measurements on overheated liquids. Nuovo Cim. (NS) 11, 692—693, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Pisa, Univ.; Ist. Naz. Fis. Nucl.) Glaser hat gezeigt, daß überhitzte Flüssigkeiten unter besonderen thermodynamischen Bedingungen als Detektoren für ionisierende Teilchen dienen können. Hiervon ausgehend, hat Glaser eine Ionisationskammer, genannt "bubble-chamber" konstruiert. Verff. berichten über Versuche mit einer solchen Kammer, die 60 cm³ Inhalt hat. Sie wurde unter Vakuum mit spektroskopisch reinem Pentan gefüllt. Die Messungen wurden bei rd. 138°C durchgeführt. Auf die Flüssigkeit wirkte ein Druck von 20 Atm. In Gegenwart einer radioaktiven  $\gamma$ -Quelle sprudelte die Flüssigkeit empor, sobald der Druck etwas vermindert wurde. Die Untersuchungen bestätigten die theoretisch abgeleitete Möglichkeit, größere solcher Kammern zu benutzen. Weitere Versuche über die Temperaturabhängigkeit der Empfindlichkeit sind im Gange. v. Harle m.

11617 L. O. Herwig, G. H. Miller and N. G. Utterback. Some characteristics of gridded parallel-plate ionization chambers. Phys. Rev. (2) 93, 926, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Iowa State Coll.) Die Impulshöhenverteilung von  $\alpha$ -Teilchen in einer Parallelplattenionisationskammer mit Gitter wurde bestimmt, wobei die gebildeten Elektronen gesammelt werden. Die Betriebsbedingungen wurden bei folgenden Gasfüllungen untersucht: Ar, He, N<sub>2</sub>, Ne, Kr, Ar + CO<sub>2</sub>, Ar + N<sub>3</sub>. H. Schopper.

Ionisationskammer. S. auch Nr. 12538.

11618 H. D. LeVine. Logarithmic d-c ratemeters for scintillation counters. Nucleonics 12, 1954, Nr. 2, S. 36-39. (Febr.) (New York, U. S. Atom. Energy Comm., Health Safety Lab.) Die beschriebenen Stufen sind insbesondere für tragbare Geräte gedacht; die Intensität der Strahlung wird als ausreichend für gute Statistik vorausgesetzt. Bei der gewünschten logarithmischen Charakteristik hat sich die Röhre CK 533 AX als besonders günstig erwiesen. Für diese Röhre sind verschiedene Kennlinien bei angegebener Schaltung reproduziert (Gitterstrom gegen Anodenstrom oder -spannung). Ferner wird ein tragbares Szintilationsmeßgerät mit Photomultiplier, NaJ-Kristall und zwei oder drei parallel geschalteten CK 533 AX in der "logarithmischen" Stufe beschrieben. Das Gerät besitzt ausgezeichnete Stabilität, reproduzierbare Eichung und einfache Elektronik. Nach den gleichen Schaltprinzipien läßt sich auch ein Instrument mit Geißer-Zähler bauen.

11619 D. Brini, L. Peli, O. Rimondi and P. Veronesi. An amplifier with low dissipation and short rise-time for C. R. T. Nuovo Cim. (NS) 11, 651—654, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Bologna, Univ., Ist. Fis.) Die Verff. beschreiben einen Oszillographen-Verstärker, der wegen seiner kurzen Anstiegszeit besonders zum Anschluß an Szintillationszähler geeignet ist. Der vierstufige Verstärker ist mit Sekundäremissions-Pentoden EFP 60 ausgerüstet. Dadurch wird bei einem Verstärkungsfaktor von 400 eine Anstiegszeit von 7 msec erreicht. Die Ausgangsimpulse sind bis 45 Volt linear, der Stromverbrauch beträgt 55 mAmp. Ein genaues Schaltbild des Verstärkers wird angegeben.

Szintillationszähler. S. auch Nr. 12315.

11620 M. A. Vigon und K. Wirtz. Zur Theorie der Sondenstörungen im Neutronenfeld. Z. Naturf. 9a, 286-291, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Göttingen, Max-Planck-Inst. Phys.) Eine Sonde im Neutronenfeld verringert die Dichte des umgebenden Neu-

tronenfeldes. Sie stellt gewissermaßen eine negative Quelle dar und stört benachbarte Sonden. Im allgemeinen zeigt also eine Sonde zu wenig Aktivität an. Man muß daher an den Angaben einer Sonde Korrekturen anbringen. Diese werden mit Hilfe der elementaren Diffusionstheorie berechnet, und zwar für Kugelsonden, sowie für unendlich ausgedehnte und endliche Kreisscheibensonden. Im Falle geringer Sondendicke kann man die Dichtestörung ohne nähere Betrachtung des Absorptionsvorgangs behandeln. Im andern Falle muß die Absorption im einzelnen noch untersucht werden.

11621 G. B. Hagen. Über die Konstruktion von Elektronenbahnen in Potentialfeldern. Ann. Phys., Lpz. (6) 13, 257–284, 1953, Nr. 6/8. (15. Dez.) (Berlin-Adlershof, Heinrich-Hertz-Inst. Schwingungsf.) Es wird die Konstruktion von Elektronenbahnen in Feldern mit nichtparallelen Äquipotentialflächen behandelt und zwar unter Benützung des SNELLIUSSchen Brechungsgesetzes. Es wird gezeigt, daß für schrittweise Konstruktion die Methode der Krümmungsradien zur Ermittlung der Bahn keine Vorteile gegenüber der Brechungsmethode hat. Mit Hilfe der Lösung der Bahngleichung für den Fall des Potentials  $\Phi = \mathbf{k} \varphi$  (k Parameter,  $\varphi =$  Winkel), die in Form einer Reihenentwicklung gewonnen wird, lassen sich Fehlerabschätzungen für auf Grund des Brechungsgesetzes ermittelte Bahnwinkel angeben, welche ausführlich graphisch und tabellarisch dargestellt werden.

11622 B. O. Baker. Automatic electron trajectory plotting using the electrolytic tank analogue. Brit. J. appl. Phys. 5, 191–195, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Wembley, Gen. Elect. Comp., Ltd., Res. Lab.) Verf. beschreibt eine Anordnung zur automatischen Aufzeichnung von Elektronenbahnen analog dem Elektrolyttank. Es wurde gefunden, daß die Ergebnisse in einem bekannten System innerhalb 2% der genauen Lösung liegen. Die in allen Einzelheiten beschriebene Methode ist auf elektronenoptische Probleme in Zwei- oder Dreidimensionen anwendbar. Der Tank wurde auch dazu benutzt, eine Anzahl von Problemen zu lösen, die die Laplace-Gleichung in sich schließen mit einer Genauigkeit besser als 1%. Riedhammer.

Bewegung von Teilchen im Feld. S. auch Nr. 11928.

11623 John H. Reisner. Electrostatic compensation of magnetic electron lenses. J. ppl. Phys. 24, 1414, 1953, Nr. 11. (Kurzer Sitzungsbericht.) (Camden, N. J., Radio Corp. Amer., RCA Victor Div.)

1624 A. Oberlin, J. Guillaume and G. Chaume. Exposure meter for the electron vicroscope: description and applications. J. appl. Phys. 24, 1414, 1953, Nr. 11. Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Sorbonne, France, Lab. Mineral.; Lab. Centr. ervices Chim. Etat.)

1625 E. W. Müller. Image formation of individual atoms and molecules in the eld emission microscope. J. appl. Phys. 24, 1414, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer itzungsbericht.) (State College, Penn., State Coll., Dep. Phys.) Schön.

'626 K. Tokuyasu. On damage to specimens by shadowing bombardment. I. rperiment. J. appl. Phys. 24, 953—954, 1953, Nr. 7. (Juli.) (Fukuoka, Japan, yushu Univ., Lab. Electron Microscopy.) Unbedampfte Polyvinylacetatrikeln erscheinen im Elektronenmikroskop rund, schrägbedampfte (Cr) demiert. Versuche zeigen, daß das aufprallende Bedampfungsmaterial selber diese irkung hervorruft. Der Einfluß der Bedampfung scheint u. U. auch eine Vertigung dünner Oberflächenschichten zu bewirken.

B. Deubner.

- 11627 K. Tokuyasu. On damage to specimens by shadowing bombardment. II. Calculation. J. appl. Phys. 24, 954, 1953, Nr. 7. (Juli.) (Fukuoka, Japan, Kyushu Univ., Lab. Electron Microscopy.) Es wird eine Abschätzung der Temperaturerhöhung in dünnen Oberflächenschichten eines Objekts infolge des Aufpralls von Bedampfungsmaterial mitgeteilt.

  B. Deubner.
- 11628 Kenneth T. Morse, Dan H. Moore and A. R. T. Denues. The NYSEM bibliography of electron microscopy. J. appl. Phys. 24, 1414, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (New York, N. Y., Acad. Sci. Building, Care Soc. Electron Microscopists.)
- 11629 H. Halma and J. Hillier. Improvements on the electron microscope specimen stage. J. appl. Phys. 24, 1414, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Princeton, N. J., RCA Lab. Div.)
- 11630 R. D. Heidenreich. Emission microscopy of metals and alloys. J. appl. Phys. 24, 1414—1415, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Murray Hill, N. J., Bell Teleph. Lab., Inc.)
- 11631 J. Hillier and G. B. Chapman. A modified simple ultramicrotome. J. appl. Phys. 24, 1415, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Princeton, N. J., RCA Lab. Div.)
- 11632 Richard F. Baker. Sliding microtome for thin sections. J. appl. Phys. 24, 1415, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Los Angeles, Calif., Univ. South. Calif., School Med.)
- 11633 A. J. Hodge, H. E. Huxley and D. Spiro. A simple new microtome for ultrathin sectioning. J. appl. Phys. 24, 1415, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Cambridge, Mass., Inst. Technol., Dep. Biol.)
- 11634 Richard E. Hartman. The use of protein films as supporting membranes in electron microscopy. J. appl. Phys. 24, 1415, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungs. bericht.) (Ann. Arbor, Mich., Univ., School Publ. Health, Virus Lab., Dep-Epidemiol.)
- 11635 L. E. Preuss. An investigation of the collimation mode in shadow casting. J. appl. Phys. 24, 1415, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Detroit, Mich., Edsel B. Ford Inst. Med. Res.)
- 11636 Thomas F. Auderson and Carl F. Oster jr. The critical point method for drying electron microscope specimens. J. appl. Phys. 24, 1416, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Philadelphia, Penn., Univ., Johnson Found.)
- 11637 Robert B. Fischer. Decompositions of inorganic specimens during observation in the electron microscope. J. appl. Phys. 24, 1416, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Bloomington, Ind., Univ., Chem. Dep.)
- 11638 Maynard J. Columbe and Sterling P. Newberry. An improved electron diffraction instrument. J. appl. Phys. 24, 1415, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Schenectady, N. Y., Gen. Electr. Co., Gen. Engng. Lab.)
- 11639 Selby E. Summers. A new pumping system for the electron diffraction instrument. J. appl. Phys. 24, 1415, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Schenectady, N. Y., Gen. Electr. Co., Gen. Engng. Lab.) Schön.

Elektronenbeugung. S. auch Nr. 12412, 12413.

11640 Friedrich Lenz. Zur Streuung mittelschneller Elektronen in kleinste Winkel. Z. Naturf. 9a, 185-204, 1954, Nr. 3. (März.) (Düsseldorf, Rhein.-Westf, Inst. Übermikrosk.) Die Streuverteilung in kleinste Winkel ist für die elektronenoptische Abbildung wichtig. In die Berechnung der elastischen Streuung geht derselbe Streufaktor f, in die der unelastischen Streuung dieselbe Streufunktion S ein wie bei den entsprechenden Streuungen von Röntgenstrahlen an Atomen. Jedoch ist bei kleinen Winkeln im Gegensatz zur Streuung von Röntgenstrahlen die genaue Kenntnis von f und S von entscheidender Bedeutung. Verf. legt für seine Rechnungen das Wentzelsche Atommodell mit angepaßtem Atomradius zugrunde. Mit den so gewonnenen Formeln werden berechnet: Gesamtquerschnitte, Aufhellungsdicken und Mehrfachstreuung (Verfahren von Bothe und MOLIÈRE); numerische Auswertung für C, Cr und Au. Die theoretischen Streuverteilungen werden mit Experimenten von BIBERMAN et. al. und von LEISE-GANG verglichen. Die Diskrepanzen zwischen den Messungen von Leisegang und der auf dem Thomas-Fermischen Atommodell basierenden alten Theorie werden erklärt. Daniel.

11641 0. Beer. Ein Beitrag zur Erklärung der Ungenauigkeit von Sekundärelektronenmessungen. Ann. Phys., Lpz. (6) 14, 201–214. 1954 Nr. 3/5. (15. Febr.) (München, Univ., Inst. Elektromed. Elektronentech.) Die Meßgenauigkeit läßt sich für die Bestimmung des  $\delta$ -Koeffizienten erhöhen, wenn man mit Hilfe einer Registrieranordnung arbeitet, die z. B. die Abhängigkeit  $\delta$  von der Primärgeschwindigkeit der Elektronen in 3" mißt. Dabei ergab sich eine scheinbare Abhängigkeit der  $\delta$ -Werte von der Primärstrahldichte, die bei Temperaturen um 300°C (Ag) verschwindet. Sie läßt sich durch die Bildung von +Ionen in der Gasschicht des Objektes erklären. Eine kritische Diskussion der  $\delta$ -Messungen anderer Autoren ergibt, daß Widersprüche in den Ergebnissen durch die Einbeziehung der sich bildenden +Ionen gedeutet werden können. Auch für die inerwartet hohen Stromwerte der Ionisationsmanometer und für die Größe des Vakuumfaktors von Elektronenröhren läßt die Berücksichtigung der positiven onen eine präzisere Erklärung, als bisher hierfür möglich war, erwarten.

Rollwagen

1642 W. Kleinn. Energiespektren von 35 kV-Elektronen die an Festkörperoberlächen reflektiert wurden. Optik, Stuttgart 11, 226 -- 243, 1954, Nr. 5. (Tübingen, 'niv., Phys. Inst., Abt. exp. angew. Phys.) Es werden Elektronenstrahlen anavsiert, die bei der Reflexion an festen Oberflächen um etwa 5° abgelenkt wurden. Is Spektralapparat dient der hochauflösende elektrostatische Analysator. Zur ntensitätssteigerung sind oberhalb des Objektes ein Kondensor und unterhalb 38 Analysators eine Zylinderlinse eingefügt, die die Breite des Spektrums zummendrängt. Die Reflexionsobjekte werden auf etwa 200°C aufgeheizt, um nen durch den Elektronenbeschuß entstehenden Niederschlag zu verhindern. ie Metallflächen werden aufgerauht. Im Energiespektrum sind die elastisch gereuten Elektronen von den unelastisch gestreuten durch eine Lücke getrennt. den Verlustspektren der Metalle Al, Be, Mo, Ta, Mg, Pb, In, Fe, Cu, Ag, Pt, , Zn, Cd, Messing, Bronze und Graphit zeigen sich außer den schon bekannten axima eine Anzahl weiterer diskreter Verluste. Sie stehen zum Teil in Über-18timmung mit der Deutung nach PINES und BOHM (s. diese Ber. 31, 408, 52). Eine frische Spaltfläche eines KBr-Kristalles wird durch Elektronenschluß zerstört. Während des Abbauvorganges wird das Energiespektrum der ektronen aufgenommen. Das für die Auflicht-Elektronenmikroskopie wichtige hlenverhältnis elastisch/unelastisch gestreute Elektronen wird photogra-Kleinn. sch-photometrisch zu 1:10 bis 1:15 bestimmt.

11643 H. Kulenkampff und W. Spyra. Energieverteilung rückdi/[undierter Elektronen. Z. Phys. 137, 416-425, 1954, Nr. 4. (8. Mai.) (Würzburg, Univ., Phys Inst.) Die Versuchsanordnung (Gegenfeldmethode) ist ausführlich beschrieben Es wurde die Energieverteilung der in einen Halbraum rückdiffundierten Elektronen an Al, Cu, Ag und Pt bei Primärenergien von 20, 30 und 40 keV und Auftreffwinkeln der Primärelektronen von 90 und 45° gemessen. Die Gegenspannungs kurven (Rückdiffusionsstrom gegen Quotienten Gegenspannung/Primärspannung) sind praktisch unabhängig von der Primärspannung, ebenso die daraudurch Differentiation erhaltenen Energieverteilungskurven und die nur relativ gemessenen Rückdiffusionskoeffizienten. Letztere wachsen etwas schwächer mi Z als bei Schonland. Das Maximum der Energieverteilungskurven rückt mi steigender Ordnungszahl und mit kleinerem Auftreffwinkel näher an die Primärenergie.

11644 H. Kulenkampff und K. Rüttiger. Energie- und Winkelverteilung rück diffundierter Elektronen. Z. Phys. 137, 426-434, 1954, Nr. 4. (8. Mai.) (Würzburg Univ., Phys. Inst.) Meßmethodik, untersuchte Substanzen und Primärenergiers, vorstehendes Ref. Gemessen wurden die Gegenspannungskurven für die be 97, 117 und 137° rückdiffundierten Elektronen bei senkrechtem Einfall de primären. Die Material- und Primärenergie-Abhängigkeit ist etwa die gleiche wie bei der vorstehend referierten Arbeit. Der Rückdiffusionskoeffizient pro Raum winkeleinheit in Abhängigkeit vom Winkel nähert sich mit wachsendem Z einer Kosinusverteilung. Die Resultate werden mit der Botheschen Theorie ver glichen.

11645 B. H. Bransden and A. Dalgarno. The application of variational methods to scattering by ions. I. The elastic scattering of electrons by helium ions. Proc. phys Soc., Lond. (A) 66, 268-277, 1953, Nr. 3. (Nr. 399 A). (März.) (Belfast, Queen's Univ.) Behandelt wird die Streuung langsamer Elektronen durch He+. Für die Einkörpernäherung und antisymmetrische Austauschwechselwirkung liefern die Variationsmethoden identische Ergebnisse in ausgezeichneter Übereinstimmung mit den Werten, die man durch numerische Integration der Wellengleichung er hält. Für symmetrische Austauschwechselwirkung ist die Übereinstimmung weniger gut, und die Werte nach der HULTHENschen Methode sind besser ale die nach dem Verfahren von KOHN. Die erste ist daher vorzuziehen, wenn die Ergebnisse beider voneinander abweichen. Die Einbeziehung eines Terms, der den Abstand zwischen den beiden Elektronen enthält, in die Probefunktion be Vernachlässigung der Austauschwechselwirkung bringt wenig. Die Tendenz lieg in Richtung einer Verkleinerung der Phase. Der Effekt ist entgegengesetzt gerichtet und kleiner als bei der elastischen Streuung durch neutralen Wasserstof und könnte charakteristisch für Coulomb-Anziehung sein. Für Elektronen energien von 3 bis 60 eV werden Einzelmessungen angeführt.

G. Schumann.

Elektronendurchgang durch Materie. S. auch Nr. 11557, 12002, 12317, 12546.

11646 W. Jawtusch, R. Jaeckel and G. Schuster. Über große Wirkungsquerschnitte für Ablenkungen unter kleinen Winkeln bei Stößen zwischen neutralen Atomen. Z. Naturf. 9a, 475—476, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Bonn, Univ., Phys. Inst.) In Fortsetzung früherer Versuche an gekreuzten Molekularstrahlen wird mit einem Primärstrahl aus Kalium an einer verbesserten Apparatur (Auflösungsvermögen 9 Bogensekunden) die Streuung an Sekundärstrahlen aus Zink, Cadmium und Quecksilber ausgemessen. Für den effektiven Stoßradius ergeben sich folgende Werte: K—Zn: 44, K—Cd: 32, K—Hg 27·10-3 cm. Die gewonnenen Wirkungsradien sind mehrfach größer, als die aus Viskositäts- und Diffusions-

messungen erhaltenen. Bei Stößen von Atomen unter kleinen Winkeln ist bei Annahme des starrelastischen Kugelmodells ein um das 12-fache größerer Wirkungsradius zu erwarten. Die aus den gemessenen Werte durch Division mit 12 erhaltenen Werte sind immer noch mehrfach größer als die klassischen Werte, was auf das Vorhandensein weitreichender Kräfte zurückgeführt wird. Die gemessenen Wirkungsradien zeigen ferner einen Gang entsprechend der Stellung von Zn, Cd und Hg im Periodischen System. v. Harlem.

11647 J. M. Hyatt and M. M. Irvine. Sputtering of aluminium in argon. Rev. sci. Instrum. 24, 1006, 1953, Nr. 10. (Okt.) (Bethlehem, Penn., Lehigh Univ.) Die Verff. beobachten die bekannte Tatsache, daß Al in reinem Ar als Kathode zunächst nur schwach zerstäubt und daß dann plötzlich eine sehr starke Zerstäubung einsetzt. Als Ursache vermuten sie richtig, daß die geringe Anfangszerstäubung durch die stets vorhandene Oxydschicht des Al bedingt ist und die starke Zerstäubung einsetzt, sobald die Oxydschicht weggetrommelt ist.

Güntherschulze.

11648 R. M. Sternheimer. The density effect for the ionization loss at low ernergies. Phys. Rev. (2) 93, 351, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Upton, N. Y., Brookhaven Nat. Lab.) Mit I<sub>RS</sub> als Ionisierungspotential des vorliegenden Stoffes und I als Ionisierungspotential des isolierten Atoms ergeben sich in  $I/I_{BS} = \exp(-D/2)$ folgende Werte für D: Li 0,34; C 0,22; Al 0,056; Fe 0,14; Cu 0,13; Ag 0,09; Sn 0,05; W 0,07. Durch Interpolation findet man: N<sub>2</sub> 0,20; O<sub>2</sub> 0,17; Ne 0,13; A 0,09; Kr 0,11; Xe 0,05. Die kurz dargestellte Berechnung fußt auf einer früheren Arbeit des Verf. Aus dem beobachteten optischen Brechungsindex errechnet Verf. folgende Werte für D: N, 0,53: O, 0,48: Ne 0,24; Kr 0,26; Xe 0,17. Die Unsicherheit von D bedingt keinen großen Fehler im differentiellen Energieverlust.

11649 R. C. Bradley. Sputtering of alkali metals by inert gas ions of low energy. Phys. Rev. (2) 93, 653, 1954, Nr. 3. (1. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Berkeley, Univ. California.)

Richard C. Bradley. Sputtering of alkali atoms by inert gas ions of low energy. Ebenda S. 719-728, Nr. 4. (15. Febr.) Bei 10-4 bis 10-5 Torr Edelgasdruck (Restgas < 5·10-8 Torr) werden frisch erstarrte Na- bzw. K-Oberflächen aus einer FINKELSTEINSchen Ionenkanone (s. diese Ber. 21, 1889, 1940) mit He , Ne , A , Xe von 0-1800 eV Energie beschossen, ein Teil der abgestäubten Alkaliatome durch Ionisation an glühender Pt-Folie registriert und auch die Sekundärelektronenemission der Alkaliflächen gemessen. Das Verhältnis $\Theta$  der registrierten Alkaliatome zur eingeschossenen Ionenzahl ergibt sich für leichte Ionen (He ', Ne ) im ganzen Energiebereich prop. In E (E - Ionenenergie) in (bereinstimmung mit Keywell's Vorstellung vom Zerstäubungsmechanismus (s diese Ber. 32, 657, 1953). Die bei den schweren A', Xe' gefundene Proportionalität  $\Theta \sim 1$  E dagegen paßt zu keiner der bisherigen Theorien. Die Abhängigkeit der Zerstäubungsausbeute von der Ionenmasse scheint bei kleinen Energien < 150 Volt nur durch die Energieübertragungsverhältnisse beim Zweikörperstoß Ion-Oberflächenatom bestimmt zu sein, so daß O für die gleich schweren Partner Ne

Na und A  $^{+}$  — Ka am größten ist. Bei höheren Energien wächst  $\Theta$  gleichsinnig mit der Ionenmasse. Die aus der Apparategeometrie geschätzten Total-tusbeuten der Zerstäubung liegen für 1000-Volt-Ionen zwischen 1,0 (Xe<sup>+</sup> - K) und 0,05 (He+ - Na). Nicht mehr frische Oberflächen haben kleineres O, aber er-Methfessel.

nöhte Sekundärelektronenemission.

Molekularstrahlen. S. auch Nr. 12208, 12231, 12240.

11650 J. R. Allen. The specific ionization and energy loss of a fast charged particle. Phys. Rev. (2) 93, 353-354, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Bristol, Engl., H. H. Wills Phys. Lab.) Verf. teilt Formeln für die spezifische Ionisation und Anregung und für die totale Energieabsorption mit und vergleicht errechnete Kurven mit von anderer Seite gemessenen Daten. Diskussion anderer Rechnungen. Es wird angenommen, daß die Korndichte, die ein schnelles Teilchen in einer photographischen Emulsion erzeugt, proportional der kinetischen Energie der primär abgetrennten Elektronen ist. In einer Tabelle sind die Absorptionskanten und Oszillatorstärken für AgBr aufgeführt.

11651 D. L. Falkoff. Impedance concept in nuclear scattering. Phys. Rev. (2) 93, 364, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Brandeis Univ.) Die Beschreibung der Streuung einfallender Teilchen an komplexen Kernen ähnelt stark den gebräuchlichen Methoden zur Beschreibung der Streuung elektromagnetischer Wellen an Hindernissen oder der Wirkung von Diskontinuitäten in Kabeln o. ä. Viele allgemeine Phänomene können mit einem gemeinsamen Formalismus behandelt werden (Beispiele).

11652 R. M. Thaler and J. Bengston. Phase-shift analysis of high-energy nucleon-nucleon scattering. Phys. Rev. (2) 93, 643—644, 1954, Nr. 3. (1. Febr.) (New Haven, Conn., Yale Univ.) Es wird untersucht, welche Phasenwerte für die s- und p-Wellen geeignet sind, um den experimentell gemessenen Wirkungsquerschnitt der p-p-Streuung bei 240 MeV wiederzugeben. Die in Frage kommenden Werte der Phasen wurden graphisch dargestellt. Ein Vergleich mit den entsprechenden Werten bei der n-p-Streuung wird durchgeführt.

H. Schopper.

11653 Gerhart Hennig, Robert Lees and Max S. Matheson. The decomposition of nitrate crystals by ionizing radiations. J. Chem. Phys. 21, 664-668, 1953, Nr. 4. (Apr.) (Lemont, Ill., Argonne Nat. Lab., Chem. Div.) Natriumnitrat, Kaliumnitrat und Kaliumehlorat wurden im Argonne Pile zwei bis vier Wochen bestrahlt. Nach der Bestrahlung gaben diese Salze Gas ab, wenn sie in Wasser gelöst oder geschmolzen wurden oder nur bis zu einem Kristallumwandlungspunkt erhitzt wurden. Die Gasausbeuten waren von Natriumnitrat ca. 0,3, von Kaliumnitrat ca. 0,8 und von Kaliumchlorat 2,0-3,0 Moleküle/100 eV. Bei den Nitraten ist es hauptsächlich Sauerstoff, der während der Bestrahlung in Gasform in kleinen Taschen im Kristall eingeschlossen wird. Die Annahme basiert auf dem Paramagnetismus der bestrahlten Kristalle, der chemischen Analyse der abgegebenen Gase und den Messungen der Gasmengen, die beim Zerkleinern der Kristalle frei werden. Wenn bestrahlte Kristalle bis unter den Schmelzpunkt erhitzt werden, wachsen die Gastaschen und vereinigen sich, was von einer Abnahme der mittleren Kristalldichte begleitet ist. In bestrahlten Nitraten entstehen Sauerstoffionen und Nitritionen in äquivalenten Mengen. Experimente mit weichen Röntgenstrahlen zeigen, daß die Zersetzung in der Hauptsache herrührt von der Ionisation und Anregung durch Elektronen und nicht von elastischen Stößen der bombardierenden Teilchen. Knecht.

Energiereiche Strahlen. S. auch Nr. 12446.

11654 Chr. Gerthsen und W. Kolb. Über die "differentielle Ionisation" von a-Strahlen in CdS-Kristallen. Z. Naturf. 8a, 315—317, 1953, Nr. 5. (Mai.) (Karlsruhe, T. H., Phys. Inst.) Es wurden CdS-Einkristallamellen von einigen  $\mu$  Dicke (1—2 cm Luftäquivalent) mit a-Strahlen des ThC und ThC' durchschossen. An die

beiderseitig aufgedampften Goldelektroden wurde eine Spannung von einigen Volt gelegt. Die von den a·Teilchen im CdS ausgelösten Elektronen wurden als Stromimpulse mit einem Proportionalverstärker und einem anschließenden Diskriminator nachgewiesen. Die Impulshöhen erreichen einen Sättigungswert bei einer bestimmten Elektrodenspannung (etwa 40 Volt). Die Impulshöhe als Funktion der Restreichweite zeigt Braggschen Charakter. Die Menge der Elektronen, die im Kristall ausgelöst werden, hängt also von der Geschwindigkeit der a-Teilchen in ähnlicher Weise ab, wie die Menge der Ionenpaare, die durch a-Teilchen im ähnlicher Weise ab, wie die Menge der Ionenpaare, die durch a-Teilchen im Gasen erzeugt werden.

11655 George W. Farwell and Harvey E. Wegner. Elastic scattering of intermediate-energy alpha particles by gold. Phys. Rev. (2) 93, 356-357, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Seattle, Wash., Univ., Dep. Phys.) Alpha-Teilchen aus Zyklotron, Energiebereich 14 bis 42 MeV, Messung bei den Streuwinkeln 60 und 95° im Laboratoriumssystem. Die (abgebildeten) Kurven Streuquerschnitt gegen Energie des gestreuten Alpha-Teilchens folgen bis 20 MeV (95°) bzw. 27 MeV (60°) hinauf dem Rutherfordschen Gesetz und fallen dann exponentiell westellich stärker ab.

11656 Gunnar Anjansson and Naftali Steiger. Microradiography with alpha-rays. Nature, Lond. 170, 201-202, 1952, Nr. 4318. (August.) (Stockholm, Roy. Inst. Techn., Div. Phys. Chem.) Gegenüber den üblichen mikroradiographischen Methoden bietet die Verwendung der Alphastrahlen gewisse Vorteile. Ihre hohe photographische Wirksamkeit, starke Absorbierbarkeit und geradlinige Ausbreitung machen sie besonders geeignet; hinzu kommt ein wesentlich geringerer apparativer Aufwand als etwa bei Verwendung weicher Röntgenstrahlen. Zur Erzielung optimaler Auflösung ist notwendig: 1. Senkrechte Durchstrahlung des Objektes. Dies wird erreicht, indem der Abstand der Alphaquelle vom Objekt groß gewählt wird gegenüber der Ausdehnung des Objektes. 2. Verwendung feinkörniger Emulsion zur Ermöglichung starker Vergrößerung. 3. Enger Kontakt zwischen Emulsion und Objekt. Zur Erzielung eines guten Kontrastes ist es notwendig, die Alphateilchen vor dem Durchtritt durch den Schnitt geeignet abzubremsen. Damit wird erreicht, daß die Streuung der Restreichweiten hinreichend groß wird. Die Abbremsung erfolgt durch Variation des Luftdruckes auf der Flugtrecke zwischen Quelle und Objekt und kann so den speziellen Eigenschaften des Schnittes leicht angepaßt werden. Bei sehr großen Unterschieden der Flächenlichten in den einzelnen Schnittpartien müssen mehrere Aufnahmen mit unterchiedlichen Restreichweiten hergestellt werden. Läßt man die Bedingung des enkrechten Durchtrittes fallen, so wird das Auflösungsvermögen schlechter.

Schraub.

1657 E. Kinzinger, Weitere Messungen über die Einzelstrenung von Elektronen n Atomkernen. Z. Naturf. 8a, 312—315, 1953, Nr. 5. (Mai.) (Heidelberg, Maxlanck-Inst. med. Forschg., Inst. Phys. u. Univ., I. Phys. Inst.) Elektroneneschleunigung im Bandgenerator, Messungen an Al und Au. Es wurde bestätigt, aß die vom Verf. früher angewandte Filterung ausreichend gewesen ist. Für Al urde bei 245 keV im Winkelbereich von 25 bis 150° gute Übereinstimmung mit er Mottschen Theorie gefunden (Diagramm: σ/σ<sub>Ruth.</sub> gegen Streuwinkel), bei u treten von etwa 75° an aufwärts starke, mit zunehmendem Streuwinkel achsende Abweichungen auf, wobei die gemessene Kurve unter der Mottschen 2t. Die von Mohr berechneten Interferenzerscheinungen an der Elektronenille wurden nicht beobachtet. Die Abweichungen im Verhältnis der Streuerschnitte Al zu Au vom Mottschen Wert wurden beim Streuwinkel 120° natant im Energiebereich von 150 bis 400 keV gefunden (Kurve). Daniel.

1/658 E. Freese und K. Hain. Elastische Elektronenstreuung an ausgedehnten Atomkernen bei mittleren Energien. Z. Naturf. 9a, 456-462, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Göttingen, Max-Planck-Inst. Phys.) Durch die Beschleunigung infolge Coulomb-Anziehung durch einen Kern hoher Ordnungszahl wird die Wellenlänge von Elektronen geringen Drehimpulses so stark verkleinert, daß sie in die Größenordnung des Durchmessers großer Kerne kommt. Die Abweichung gegenüber der Streuung am punktförmigen Kern wird für den homogenen und den oberflächengeladenen Hg-Kern (mit scharfem Kernrand) berechnet. Bei 2,2 MeV kann sie schon bis zu 10% betragen. Dieser Wert reicht jedoch nicht aus, um die vom Bothe und Kinzinger und von Paul und Reich beobachteten Abweichungen der Streuverteilung gegenüber der Mottschen im Falle hoher Ordnungszahl und großer Streuwinkel zu erklären.

11659 R. Deeher und H. Kulenkampff. Untersuchungen zur Ionisierungswirkung schneller Elektronen. Z. Phys. 137, 638–648, 1954, Nr. 5. (2. Juni.) Berichtigung ebenda 138, 657, Nr. 5. (Sept.) (Würzburg, Univ., Phys. Inst.) Verff. maßen an Elektronen von 4,9 MeV aus einer Elektronenschleuder mittels Ionisationskammer und Auffänger die totale spezifische Ionisation  $N_t$  und mittels einer Nebelkammer die primäre spezifische Ionisation  $N_p$  inLuft. Meßanordnungen und -verfahren sind ausführlich beschrieben. Es ergaben sich, umgerechnet auf 760 Torr und 0°C.  $N_t = 62,5/cm$ ,  $N_p = 25,4/cm$ .

11660 W. Bothe. Die Streuung von Elektronen in schrägen Folien. S. B. Heidelberg. Akad. Wiss. 1951, S. 307-316, 7. Abh. (Heidelberg.) Als Vorbereitung wird die kombinierte Seiten- und Winkel-Vielfachstreuung bei senkrechtem Einfall mit einer vierdimensionalen Gauss-Funktion als näherungsweise Verteilung berechnet. Anschließend behandelt Verf. die reine Vielfachstreuung eines parallel einfallenden Elektronenbündels in einer schrägen Folie. Bei der Überlagerung von Einzel- und Vielfachstreuung wird als Gesetz für die Einzelstreuung das Rutherfordsche benutzt. In einem Diagramm ( $\varepsilon/\lambda^2$  gegen  $\vartheta$ ) sind die Ergebnisse für symmetrische Reflexions- und Transmissionsstellung der Streufolie dargestellt. Diese Stellungen sind wegen ihrer Bedeutung für Einzelstreumessungen von besonderer Wichtigkeit. Für alle Winkel  $\vartheta$  unter 120° ist die Vielfachstreuung bei Transmission geringer als bei Reflexion. Die beiden Haupteinwände gegen die Rechnungen des Verfs., Anwendung der Gauss-Verteilung und Unterdrückung des Einzelstreuausläufers, werden diskutiert.

11661 L. V. Spencer and C. H. Blanchard. Multiple scattering of relativistic electrons. Phys. Rev. (2) 93, 114-116, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Washington, D. C., Nat. Bur. Stand.) Nach der Methode von Spencer wurde die Winkelverteilung relativistischer Elektronen berechnet, die eine dünne Folie vorgegebener Dicke durchsetzt haben. Die Rechnungen wurden auf die Auswertung eines Experiments von Hanson et. al. (15,7 MeV; 18,66 mg/cm² Au) zugeschnitten. Die beim Streuwinkel 0° normalisierte theoretische Kurve liegt bei großen Streuwinkeln unterhalb der experimentellen; Abweichungen bis 15%. Vergleich ferner mit Mollere und Bethe.

Daniel.

11662 U. Fano. Inelastic collisions and the Molière theory of multiple scattering. Phys. Rev. (2) 93, 117-120, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Washington, D. C., Nat. Bur. Stand.) Die Wirkung unelastischer Stöße ist häufig durch Ersetzen von Z² durch Z (Z + 1) in die Molièresche Theorie eingeführt worden. Dies Verfahren beruht aber auf der inkorrekten Annahme, daß elastische und unelastische Stöße das gleiche Abschneiden bei kleinen Winkeln zeigen. Die Molièresche Theorie mußvielmehr auf folgende Weise modifiziert werden: (a) Für einfallende Elektronen

ist  ${f Z^2}$  durch  ${f Z}$   $({f Z}+1)$  zu ersetzen, und das Molièresche b ist um  $(Z+1)^{-1}$  $\ln \left[0,160Z^{-2/3}\left(1\,+\,3,33\,Ze^2/hv
ight)
ight] - u_{in}^2 \left\{ zu \, {
m vergr\"{o}Bern \, mit} - u_{in}^{} = {
m Integral \, \ddot{u}bern} \right\}$ die inkohärente Streufunktion mit dem Wert pprox 5; (b) für einfallende schwere Teilchen ist b bei ungeändertem  $Z^2$  um  $Z^{-1}$   $\left\{ \ln \left[ 1130 \ Z^{-4/3} \ (c^2/v^2 - 1)^{-1} \right] - u_{in} - Daniel. \right\}$ 

11663 J. W. Robson, R. L. Stearns and Arthur Lindener. Energy loss and scattering of 0.624-Mev electrons. Phys. Rev. (2) 93, 362, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Case Inst. Technol.) Messung mit magnetischem 60°-Spektrometer an Cs<sup>137</sup> bei guter Geometrie, Übereinstimmung des gemessenen wahrscheinlichsten Energieverlusts mit dem theoretischen nach LANDAU; bei etwas schlechterer Geometrie zeigte der bei verschiedenen Dicken an Al gemessene wahrscheinlichste Streuwinkel gute Übereinstimmung mit der Diffusionstheorie VON BETHE et. al. und den Nebelkammermessungen von Slawsky und Crane.

11664 Shella Brenner, G. E. Brown and L. R. B. Elton. Elastic scattering of 125 MeV electrons by mercury. Phil. Mag. (7) 45, 524-532, 1954, Nr. 364. (Mai.) (Birmingham, Univ., Dep. Math. Phys.; London, King's Coll., Wheatst. Dep. Phys.) Die elastische Streuung von 125-MeV-Elektronen an Hg-Kernen wird berechnet, unter Annahme rein Coulombscher (kohärenter) Streuung und einer statischen Ladungsverteilung mit Kugelsymmetrie im Kern. Die Streuung durch Atom-Elektronen wird nicht berücksichtigt, da sie wesentliche Beiträge nur in sehr kleinen, hier nicht behandelten Winkel-Bereichen gibt. Für zwei Grenzfälle der Ladungsverteilung: 1. Gleichmäßige Verteilung im Kern ( $\varrho = \varrho_0$  für r < R). und keine Ladung außerhalb ( $\varrho=0$  für r>R). 2. Verteilung mit einem weiten Übergangsgebiet,  $\varrho$  homogen für  $r\lesssim 0.74$  R, dann absinkend bis auf 0 bei  $r\sim 1.3$  R mit  $R = 1, 2 \cdot 10^{-13} A^{1/3}$  cm werden die differentiellen Wirkungsquerschnitte ausrerechnet. Mit den experimentellen Ergebnissen von Hofstadter, Fechter und MCINTYRE (s. diese Ber. S. 2008) ist die Verteilung 2. weit besser verträglich. Es resultiert ein zwischen 35° und 120° langsam abfallender Wirkungsquerschnitt. Die Frage nach der Größe der zentralen Ladungsdichte und nach der Schärfe les Randgebietes kann noch nicht exakt beantwortet werden. H. C. Wolf.

1665 D. West. Measurements of the energy loss distribution for minimum ionizing lectrons in a proportional counter. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 66, 306 - 318, 1953, Nr.3(Nr.399A).(März.) (Harwell, Atomic Energy Res. Est.) Elektronen von 1,3MeV us einem β-Spektrometer durchquerten ein Proportionalzählrohr mit einander egenüberliegenden Fenstern. Ein als Auslösezähler arbeitendes Glockenzählrohr efand sich gegenüber dem Austrittsfenster. Koinzidenzen zwischen beiden urden registriert. Die Breite der Impulshöhenverteilung hing stark vom Gasruck ab. Aus den Ergebnissen für Kr., A und Ne wurde jeweils der wahrscheinchste Energieverlust und sein Verhältnis zum theoretischen Wert nach LANDAU I. Phys. USSR 8, 201, 1944) berechnet. Die experimentelle Breite der Energierlustverteilung wurde korrigiert bezüglich der Linienbreite des Proportionalhlers für eine monochromatische Energie  $A_0$ . Die Linienbreiten als Funktion on do lagen für jedes einzelne Gas auf glatten Kurven. Mann kann erreichen, daß ese Kurven zusammenfallen, indem man die Breite gegen \$/IoZ aufträgt, wo Z das Ionisierungspotential von Elektronen in einem Atom der Kernladungshl Z ist. ξ ist eine Energie, die so gewählt ist, daß im Mittel ein δ-Strahl mit einer iergie  $> \xi$  auf der untersuchten Bahnlänge erzeugt wird. Der Wert von  $\xi$  in eV rd  $(1,54\cdot 10^{\circ}/(v/c)^{\circ})$   $(\Sigma \mu_{i}Z_{i}/A_{i})$ , wo  $\mu_{i}$  die Masse pro cm² von Materie der Kernladungszahl  $Z_i$  und des Atomgewichts  $A_i$  ist.  $\xi/\overline{I_0Z}$  ist ein Maß dafür, inwieweit man die Elektronenbindung berücksichtigen muß. Die Theorie von Landau vernachlässigt diese, entspricht also  $\xi/\overline{I_0Z}\gg 1$ . G. Schumann.

11666 A. John Gale and F. A. Bickford, Radiation-resistant fused silica. Nucleonics 11, 1953, Nr. 8, S. 48. (Aug.) (Cambridge, Mass., High Voltage Engng. Corp.; Corning, N. Y., Corning Glass Works.) Bei der Prüfung der Strahlungsresistenz von Isolationsmaterialien durch Beschuß mit 2 MeV-Elektronen bewährte sich besonders ein von den Corning Glass Works hergestelltes Quarzglas, das selbst nach einer Dosis von etwa 2·10<sup>8</sup> rep noch keine Verfärbung zeigte.

β-Strahlen. S. auch Nr. 11985.

11667 E. Fermi. Polarization of high energy protons scattered by nuclei. Nuovo Cim. (NS) 11, 407—411, 1954, Nr. 4. (1. Apr.) (Chicago, Univ., Inst. Nucl. Stud.) Die kürzlich experimentell gemachte Feststellung, daß sehr energiereiche Protonen (einige 100 MeV) bei der Streuung an Kernen einen Polarisationseffekt zeigen, wurde theoretisch mit Hilfe des Kern-Schalen-Modells untersucht. Unter der Annahme, daß im Kernpotential ein Term 15mal größer als die sogenannte "Thomas-Korrektion" ist, liefert die Theorie Ergebnisse, die in guter Übereinstimmung mit dem Experiment sind.

11668 Bernard L. Cohen and Rodger V. Neidigh. Angular distributions of 22-Mev protons elastically scattered by various elements. Phys. Rev. (2) 93, 282—287, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Oak Ridge, Tenn., Nat. Lab.) Die Winkelverteilunger elastisch gestreuter Protonen (22 MeV) wurden für 15 Streuelemente vom Beryllium bis zum Thorium gemessen. Als Protonenquelle diente der im Innern des Oak Ridge National Laboratory 86 inch-Zyklotrons zirkulierende Protonenstrahl. Die etwas ungewöhnliche experimentelle Methode wird näher beschrieben. Die Ergebnisse zeigen die Charakteristika einer Beugung durch Streuung mit wenigstens zwei Maxima und Minima bei jedem Streuelement. Die Winkel, bei denen diese Maxima oder Minima erscheinen, können von Element zu Element durch das ganze Periodische System hindurch vergleichend verfolgt werden. Sie zeigen eine 2/R-Abhängigkeit mit ziemlich guter Genauigkeit. Damit ist die genaue Bestimmung der Kernradien und der Kern-Randbedingungen für die Streu- und Absorptionstheorien möglich. Bei etwas gesteigerter Genauigkeit (schmalere Energieverteilung der Protonen im abgelenkten Protonenstrahl) dürften sogar vielleicht Abschätzungen über die Exzentrizität einzelner Kerne möglich sein. Knecht.

11669 V. A. Nedzel, J. Marshall and L. Marshall. p-p differential elastic scattering cross sections at 144, 271, and 429 Mev. Phys. Rev. (2) 93, 927, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Chicago.) Der differentielle Wirkungsquerschnitt der p-p-Streuung wurde für einen Streuwinkel von 90° im Schwerpunktsystem für die Energien 144, 271 und 429 MeV bestimmt. Die Protonen wurden im Synchrozyklotron beschleunigt und gebündelt. Durch magnetische Ablenkung wurde ihre Energie homogenisiert. Als Streusubstanz diente flüssiger Wasserstoff. Die Protonen wurden mit Szintillationszählern nachgewiesen. Innerhalb der Meßgenauigkeit erwies sich der differentielle Wirkungsquerschnitt in dem untersuchten Energiebereich konstant und betrug 3,67  $\pm$  0,34 millibarn/Raumwinkel bei einer Energie von 271 MeV.

11670 J. Marshall, L. Marshall and V. A. Nedzel. p-p elastic scattering and pion production at 419 Mev. Phys. Rev. (2) 93, 927, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer

Sitzungsbericht.) (Univ. Chicago.) Der differentielle Wirkungsquerschnitt für p-p-Streuung wurde zwischen 90° und 28° im Schwerpunktsystem für eine Protonenenergie von 419 MeV gemessen. Zwischen 90° und 54° wurden die dreiachen Koinzidenzen zwischen dem einfallenden und den beiden gestreuten Protonen gezählt. Zwischen 54° und 28° wurden nur die Koinzidenzen zwischen dem einfallenden und einem gestreuten Proton bestimmt, aber nur dann wenn tein geladenes Teilchen in Vorwärtsrichtung gestreut wird. Das Ergebnis zeigt olgende Tabelle:

Streuwinkel im Schwerpunktsystem Wirkungsquerschnitt in mbarn/steradian

90°		$3,42 \pm 0,13$
80°		$3,51 \pm 0,23$
65°		$3,11 \pm 0,19$
54°		$2,84 \pm 0,12$
43°		$3,18 \pm 0,21$
28°		2.86 + 0.20

Neben der elastischen Streuung tritt auch der Prozeß  $p+p \rightarrow \pi^+ + d$  auf, wobei die Deuteronen nach vorwärts ausgesendet werden. Durch Zählung der Koinzidenzen zwischen einfallendem Proton und dem in Vorwärtsrichtung gestreuten Teilchen kann der Wirkungsquerschnitt für die  $\pi^+$ -Erzeugung gemessen werden. Er ergab sich zu  $0.163 \pm 0.024$  m barn/steradian für einen Streuwinkel von  $80^\circ$ .

Protonenstrahlen. S. auch Nr. 12323.

1671 F. Rohrlich and B. C. Carlson. Positron-electron differences in energy loss nd multiple scattering. Phys Rev. (2) 93, 38-44, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Princeon, N. J., Univ., Palmer Phys. Lab.) Unter Benutzung des Вилвилschen Querhnitts für Positron-Elektron-Streuung wird die durchschnittliche Stoßverlustste für Materie durchlaufende Positronen abgeleitet, die vom entsprechenden usdruck für Negatronen um einige Prozent abweicht. Die Spin- und Austauschrme der Bhabhaschen und Møllerschen Querschnitte verursachen auch bei T LANDAU schen Verteilung der Energieverluste positiver und negativer Elekonen in dünnen Folien kleine Korrektionen. Der wahrscheinlichste Energierlust wird weniger beeinflußt als die Form der Verteilung. Aus den elastischen uerschnitten werden Positron-Negatron-Unterschiede berechnet für den mittren Cosinus des Vielfachstreuwinkels und diejenige Eindringtiefe, bei der die "ilchen ihre Anfangsrichtung "vergessen" haben; der unterschiedliche Energierlust ist dabei berücksichtigt. Numerische Beispiele werden für Al und Pb bracht. Daniel.

372 James F. Traey. The scattering and absorption of  $\pi^+$  mesons by aluminum. ys. Rev. (2) 31, 960–971, 1953, Nr. 4. (15. Aug.) (Berkeley, Calif., Univ., diat. Lab., Dep. Phys.) Die Wechselwirkung von  $\pi^+$ -Mesonen im Energie-eich 25–100 MeV mit Aluminium wurde in einer Nebelkammer mit Magnetiuntersucht, die fünf  $^1/_{\rm g}$  Zoll Aluminiumplatten enthielt. Es wurden 20 Abptionen, 34 Streuungen  $\geqslant 30^\circ$  und 57 Sterne beobachtet. Ein Ein-Spur-Stern Koinzidenz mit einem 70 MeV Elektron-Positron-Paar wurde als eine unstische Ladungsaustausch-Streuung beschrieben. Alle Absorptionen lassen sich Sterne und Streuungen erklären, die aus geometrischen Gründen nicht zu bachten waren. Der Wirkungsquerschnitt steigt langsam mit der Energie an. Streuung (elastisch plus unelastisch) ist etwa isotrop angenommen und hat Minimum im Bereich 60°–90°. Korrigierte absolute Wirkungsquerschnitte für Energiebereiche 25–45 MeV, 45–70 MeV und 70–100 MeV sind jeweils

entsprechend:  $\sigma(\text{Streuung})$  70  $\pm$  23 mbarn, 312  $\pm$  74 mbarn und 216  $\pm$  82 mbarn  $\sigma(\text{Stern})$  176  $\pm$  34 mbarn, 299  $\pm$  62 mbarn und 332  $\pm$  100 mbarn und  $\sigma(\text{Gesamt})$  246  $\pm$  43 mbarn, 611  $\pm$  95 mbarn und 548  $\pm$  129 mbarn. Thurn.

11673 Marcel Schein, Joseph Fainberg, D. M. Haskin and R. G. Glasser. Production of high-energy pairs by negative pions in nuclear collisions. Phys. Rev. (2 91, 973—980, 1953, Nr. 4. (15. Aug.) (Chicago, Ill., Univ., Dep. Phys.) Kernphoto platten wurden mit  $\pi$ -Mesonen eines 450 MeV Zyklotrons beschossen und au energiereiche Paare durchmustert, die bei Kernstößen erzeugt worden waren. Ewurden sieben Paare mit folgender Charakteristik gefunden: (a) Die Teilchehaben Massen < 10 me, sind also wahrscheinlich Elektronen. (b) Die Energie de Paare liegt zwischen 22 und 205 MeV. (c) Der Winkel zwischen den Paarteilcher ist 0,3° bis 25,9°. (d) Der Abstand des Paarursprunges vom Stern war < 2  $\mu$  (e) Der Winkel zwischen dem Massenschwerpunkt des Paares und der Richtung des einfallenden  $\pi$ -Mesons war 125°  $\pm$  15°. Die vernünftigste Annahme scheint daß die Paare bei dem Prozeß  $\pi$ °  $\rightarrow$  e<sup>+</sup>+e<sup>-</sup>+ $\gamma$  entstehen. Thurn.

11674 W. Wada. Scattering of mesons by complex nuclei. Phys. Rev. (2) 92, 152 bi 155, 1953, Nr. 1. (1. Okt.) (Washington, D. C., Naval Res. Lab., Nucl. Div. Frühere Rechnungen über die Mesonenstreuung an einem einzelnen Nukleon wurden auf die Vielfachstreuung durch Nukleonen im Kern ausgedehnt. Unte Anwendung von Methoden aus der Dispersionstheorie und der Optik wurde de Brechungsindex der Mesonenwelle formal berechnet. Die Wirkungsquerschnitt für Absorption und Brechungsstreuung werden berechnet und mit den Experimenten verglichen.

11675 Jay Orear. Elastic scattering of 118-Mev negative pions by hydrogen. Phys Rev. (2) 92, 156—160, 1953, Nr. 1, (1. Okt.) (Chicago, Ill., Univ., Inst. Nucl Stud.) In Ilford G5-Platten wurde die Streuung von  $\pi$ -Mesonen von 118  $\pm$  2 MeV durch Wasserstoff beobachtet. Es ergab sich ein Gesamtquerschnitt für Streuung ohne Ladungsaustausch von (9,6  $\pm$  2,0) mb aus 59 Ereignissen. Der differentielle Wirkungsquerschnitt läßt sich durch die Formel beschreiben d $\sigma$ /d $\Omega$  = (0,49  $\pm$  0,15) + (0,16  $\pm$  0,21) cos  $\varkappa$  + (0,85  $\pm$  0,45) cos²  $\varkappa$  mbarn/sterad.  $\varkappa$  ist hierbei de Streuwinkel im Schwerpunktsystem.

11676 E. Fermi, M. Glicksman, R. Martin and D. Nagle. Scattering of negative pions by hydrogen. Phys. Rev. (2) 92, 161–163, 1953, Nr. 1. (1. Okt.) (Chicago Ill., Univ., Inst. Nucl. Stud.) Die Streuung von  $\pi$ -Mesonen von 169 MeV 194 MeV und 210 MeV an flüssigem Wasserstoff wurde untersucht. Die Winkel verteilung für gewöhnliche Streuung und Photonenerzeugung ist angegeben. Die differentiellen Wirkungsquerschnitte für gewöhnliche Streuung und Ladungs austauschstreuung werden für das Schwerpunktsystem berechnet. Trägt man der Ladungsaustauschquerschnitt als Funktion der Energie auf, so scheint er ein Maximum bei 180° aufzuweisen. Andererseits scheint der Querschnitt für gewöhnliche Streuung stetig mit der Energie zuzunehmen. Die Wirkungsquerschnitte für Ladungsaustausch, die bei niedrigeren Energien für Rückwärtsstreuung an größten sind, gehen stark in Vorwärtsstreuung über, wenn die Energie zunimmund sind für die höchsten Energien ausgesprochen nach vorwärts gerichtet.

Thurn.

11677 F. H. Tenney and J. Tinlot. Positive pi-meson interactions in beryllium. Phys. Rev. (2) 92, 974-977, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Rochester, N. Y., Univ.) Durch eine große Nebelkammer mit Magnetfeld und einer Berylliumplatte wurder  $\pi$ +-Mesonen von 40 MeV und 50 MeV hindurchgeschickt. Die  $\pi$ +-Mesonen-

wechselwirkungen in Be wurden in drei Energiebereichen beobachtet: 15-30 MeV 25-40 MeV und 35-50 MeV. Es wurden Sterne, Absorptionen und Streuungen  $>30^\circ$  gefunden. Bei einem  $\pi$ -Weg von  $22700 \text{ g/cm}^2$  in Be wurden insgesamt 159 Ereignisse registriert. Der Absorptionsquerschnitt nimmt ab mit abnehmender kinetischer Energie der Mesonen. Das Verhältnis der Sterne zu den Streuungen ist etwa 2:1.

11678 A. M. Shapiro, C. P. Leavitt and F. F. Chen. The total  $\pi$ -p cross section at 840 and 470 Mev. Phys. Rev. (2) 92, 1073 – 1074, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Upton, N. Y., Brookhaven Nat. Lab.) Durch Protonen von 2,2·10° eV wurden  $\pi$ -Mesonen erzeugt und ihr Wirkungsquerschnitt in Wasserstoff gemessen. Es ergab sich unter Berücksichtigung verschiedener Korrekturen ein  $\pi$ -p-Wirkungsquerschnitt von 47  $\pm$  5 mbarn für eine mittlere  $\pi$ -Mesonenergie von 840 MeV. Eine Vergleichsmessung mit  $\pi$ -Mesonen von 470 MeV lieferte einen  $\pi$ -p-Wirkungsquerschnitt von 27  $\pm$  5 mbarn. Der  $\pi$ -p-Wirkungsquerschnitt steigt also um etwa 20 mbarn im Bereich von 470 –840 MeV. Da der Wirkungsquerschnitt bei 1,5·10° eV 34  $\pm$  3 mbarn und bei 1,0·10° eV 47  $\pm$  4 mbarn ist, liegt ein zweites Maximum des Wirkungsquerschnittes bei etwa 900 MeV.

11679 H. R. Snodgrass. Ionization of relativistic cosmic-ray  $\mu$  mesons. Phys. Rev. (2) 92, 1089, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Berkeley, Univ. California.) Mit Proportionalzählern mit Argonfüllung und Geiger-Zählern zur Reichweitebestimmung wurde die Ionisationsänderung der  $\mu$ -Mesonen in dem Impulsbereich 0,25 bis 2,38 · 10° eV/c gemessen. Die Ionisation zeigt einen Anstieg mit zunehmendem Impuls und bestätigt, daß der theoretische logarithmische Anstieg für  $\mu$ -Mesonenimpulse bis 5 · 10° eV/c gilt. Die beobachtete Häufigkeit deiner Ionisationswerte war viel größer, als sie von Landau vorausgesagt wird und stimmt besser mit der Theorie von Blunck-Leisegang überein. Thurn.

1680 S. W. Barnes, C. E. Angell, J. P. Perry, D. Miller, J. Ring and D. Nelson. The signs of the phase shifts for pion-proton scattering. Phys. Rev. (2) 92, 1327 bis 328, 1953, Nr. 5. (1. Dez.) (Rochester, N. Y., Univ., Dep. Phys.) Unter der Anahme, daß nur s- und p-Zustände wirksam sind, und die Hypothese der Ladungsnabhängigkeit gilt, lassen sich die Reaktionen  $\pi^- + p \to \pi^+ + p$ ,  $\pi^- + p \to \pi^+ + p$  and durch Phasenverschiebungen  $a_1, a_{11}, a_{13}, a_3, a_{31}$  und is und die Coulomb-Amplitude nach van Hove beschreiben. Nach Woodburffann man die Phasen  $a_1, a_3$  und  $a_{33}$  aus den Gesamtwirkungsquerschnitten der ei Reaktionen bestimmen, wenn man annimmt, daß  $a_{11}, a_{13}$  und  $a_{31}$  vernachseigbar sind. Die Messungen wurden ausgeführt für Mesonenenergien um 40 MeV. Regaben sich:  $a_1 = \pm 9.7^{\circ} \pm 1.2^{\circ}$ ,  $a_3 = -2.6^{\circ} \pm 1.4^{\circ}$ ,  $a_{33} = \pm 5.7 \pm 1.2^{\circ}$ . Thurn.

681 S. J. Lindenbaum and Luke C. L. Yuan. The interaction cross section of drogen and heavier elements for 450-Mev negative and 340-Mev positive pions. 1981 Lab.) 1982 –1578, 1953, Nr. 6. (15. Dez.) (Upton. N. Y., Brookhaven et Lab.) Die Mesonen wurden mit dem 2,3 · 10° eV Kosmotron erzeugt, magnech abgelenkt und durch eine Koinzidenzteleskopanordnung mit einem Aufungsvermögen von  $(2-3)\cdot 10^{-6}$  see nachgewiesen. Bei den Transmissionssungen ergaben sich für  $\pi^*$ -Mesonen von 450 MeV folgende Wirkungsquernitte: Wasserstoff  $25\pm 3$  mbarn, Kohlenstoff  $186\pm 22$  mbarn, Kupfer  $1\pm 109$  mbarn. Der  $\pi^*$ -Wirkungsquerschnitt in Wasserstoff hat im Bereich von MeV bis 450 MeV um den Faktor 2,5 abgenommen. Für  $\pi^*$ -Mesonen von MeV war der Wirkungsquerschnitt in Wasserstoff  $48\pm 9$  mbarn. Der  $\pi^*$ -kungsquerschnitt hat damit zwischen 135 MeV und 340 MeV in Wasserstoff

um den Faktor drei abgenommen. Es existiert sowohl im  $\pi^+$ - wie im  $\pi^-$ -Wirkung querschnitt in Wasserstoff ein Resonanzmaximum.

Thurn.

- 11682 P. E. Argan, A. Gigli and S. Sciuti. On the interaction of  $\mu$ -mesons we matter at high energies. Nuovo Cim. (NS) 11, 530-538, 1954, Nr. 5. (1. Mär (Rom, Univ., Ist. Fis., Ist. Naz. Fis. Nucl.) Mit einem Zählrohrhodoskop wurde einer Tiefe von etwa 200 m Wasseräquivalent der Wirkungsquerschnitt für Erzeugung durchdringender Schauer durch  $\mu$ -Mesonen (mittlere Ener 4,4·10¹° eV) gemessen. Aus einem Vergleich der aus vorliegenden Theoriechnerisch und der experimentell bei 50 m Wasseräquivalent (frühere Arbeit) u jetzt ermittelten Wirkungsquerschnitte ergibt sich, daß die elektromagnetisch Wechselwirkung zwischen den  $\mu$ -Mesonen und den Atomen ausreicht, die gesamt Effekte zu erklären. Es ist also nicht nötig, irgendwelche neuen Wechselwirkung zwischen den  $\mu$ -Mesonen und den Atomkernen einzuführen. Hogre be
- 11683 L. Sartori and V. Wataghin. P-wave pion nucleon scattering by variation method. Nuovo Cim. (NS) 12, 145–147, 1954, Nr. 1. (1. Juli.) (Torino, Uni Ist. Fis.; Milano, Ist. Naz. Fis. Nucl.) Verff. berechneten die Phasenverschiebu der P-Welle bei der  $\pi$ -Mesonen-Kernstreuung unter Benutzung der Näheru ausgedehnter Quellen und der von Cini und Fubini entwickelten Variation methode. Die erhaltenen Ergebnisse sind sehr ähnlich denen von Chew erhalten der die gleiche Theorie der ausgedehnten Quellen benutzte und numerisch e Integral-Streugleichung löste.
- 11684 J. C. Taylor. A covariant non-adiabatic equation for nucleon-pion scatteri Nuovo Cim. (NS) 12, 148—149, 1954, Nr. 1. (1. Juli.) (Cambridge, Peterhous Die Vorschriften von Fubini (Nuovo Cim. 10, 851, 1953) zur Elimination eimpliziten Divergenzen aus der Bethe-Salpeter-Gleichung zweiter Ordnuwerden so abgeändert, daß sie in Einklang stehen mit denen zur Renormert der S-Matrix von Dyson und Salam (s. diese Ber. 29, 186, 1950 u. Phys. Rev. 217, 1951).

  Just
- 11685 S. K. Ghosh, G. M. D. B. Jones and J. G. Wilson. Ionization by relativis μ-mesons in oxygen. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 331-342, 1954, No (Nr. 412A). (I. Apr.) (Manchester, Univ., Phys. Lab.) Der Vorbericht (s. diese B 31, 1406, 1952) wird durch Einzelheiten über die experimentellen Verfah ergänzt. Die Ionisation wurde durch Tropfenzählung an Nebelkammerspu gemessen. Die Identifizierung und Impulsmessung der betr. Teilchen erfol meist mit dem magnetischen Spektrographen. Nur im Bereich der Minimu ionisation wurden die Teilchen durch eine Reichweite von 15-35 cm Pb Zählrohrkoinzidenzen bestimmt. Meßbar waren Impulse von 3 · 10 8 bis 3 · 10 10 eV Als Kammergas diente O2 mit H2O- und Alkoholdampf, daher Kondensat hauptsächlich an + Ionen. Die Abweichung der Ionisation des gesättigten Ga von trockenem O2 bei gleichem Druck war von der Größenordnung 1%. I Verhältnis der Tropfenzahl in der Kolonne der negativen Ionen zu der in Kolonne der positiven ist ein sehr empfindliches Kriterium für die Vollständig der Kondensation in der positiven Kolonne. Ausgeschlossen wurden Stöße mehr als I keV Energieübertragung. Die Minimumionisation betrug 44,0 ± lonenpaare je cm, der höchste Wert oberhalb 1010eV/c 60,5 ± 3,1. Die Genau keit reicht nicht aus, um zwischen extremen Annahmen der Theorie (BUDI Nuovo Cim. 10, 236, 1953) zu entscheiden. Möglicherweise verwendet man da besser Untersuchungen an Elektronen. G. Schumann
- 11686 D. A. Tidman. The anomalous scattering of μmesons. Proc. phys. Sci. Lond. (A) 67, 559-561, 1954, Nr. 6 (Nr. 414A). (1. Juni.) (New S. Wales, University)

School Phys.) Der Beitrag, der vom anomalen magnetischen Moment eines Nukleons herrührt, sowie der durch ein mögliches anomales magnetisches Moment des  $\mu$ -Mesons hervorgerufene wurden berechnet. Der erste ist zu vernachlässigen. Mit Daten über Schauererzeugung von Peaslee (Nuovo Cim. 9, 56, 1952) verträgliche Werte für das unbekannte Moment des  $\mu$ -Mesons liefern einen für die Erklärung des anomalen Streuquerschnittes zu kleinen Beitrag. Für die möglichen Beiträge zusätzlicher elektromagnetischer Effekte, z. B. inkohärente Streuung an Kernen, oder nicht-elektromagnetische Effekte, z. B. im Zusammenhang mit dem Neutrino im  $\pi$ - und  $\mu$ -Zerfall, gilt das gleiche. Deshalb wurde die Möglichkeit einer direkten Kopplung zwischen  $\mu$ -Mesonen und Nukleonen geprüft. Trotz zahlreicher Versuche, die nur in Stichworten aufgeführt sind, wurde keine Erklärungsmöglichkeit für die anomale Streuung gefunden. Verf. empfiehlt Wiederholung der Experimente unter besseren Versuchsbedingungen.

11687 William R. McDonell and Henry A. Kierstead. Expansion of copper bombarded by 21-Mee deuterons. Phys. Rev. (2) 93, 247, 1954. Nr. 1. (1. Jan.) (Lemont, Ill., Chem. Div., Argonne Nat. Lab.) Die beiden Schenkel eines ausgeglühten, zweifach gebogenen Kupferröhrehens (Wandstärke 0,052 cm Deuteronenreichweite) wurden mit 21 MeV-Deuteronen beschossen und die Ausbiegung des einen (freien) Endes gemessen. Das Röhrehen wurde von durchfließendem flüssigen Stickstoff oder Wasser gekühlt. Die aus der Ausbiegung berechnete Volumvergrößerung JV/V des Kupfers wird als Funktion der Zahl der aufgetroffenen Deuteronen aufgetragen. JV/V wächst zehnmal stärker an bei 196° als bei Zimmertemperatur. Dieses Ergebnis ist in Einklang mit der Theorie von Settz (Disc. Faraday Soc. 5, 271, 1949), wonach beim Beschuß Platzwechsel von Atomen auftreten und jede Atomverschiebung eine Volumänderung von der Größenordnung eines Atomvolumens bedeutet. Die bei tiefer Temperatur erzeugte Expansion verschwindet beim Erwärmen auf Zimmertemperatur. Knecht.

11688 K. G. Stephens and D. Walker. The state of ionization of fast nitrogen ions passing through matter. Phil Mag. (7) 45, 543 - 545, 1954, Nr. 364. (Mai.) (Birmingham, Univ., Phys. Dep.) Gehen Jonen hoher Energie durch Materie, so erfahren sie einen Umladeprozeß entweder durch Verlust von Elektronen durch Zusammenstoß mit oder durch Einfangen von Elektronen aus den Atomen des durchquerten Stoffes. Die mittlere Zeit für die Ionisationsänderung des bewegten Ions hängt ab von der Geschwindigkeit des Ions und seiner Atomnummer, sie ist um so größer, je höher die Geschwindigkeit und je kleiner die Atomnummer ist. Nach kurzer Übersicht über vorliegende Versuche mit He<sup>+</sup>-Ionen und die vorhandenen Theorien berichten Verff, über ihre entsprechenden Messungen mit 14N2 - Ionen der Geschwindigkeit 1,43 · 109 cm sec aus dem Birmingham-Zyklotron beim Durchgang durch einen organischen Film der Dicke 0,1 µ und mit der mittleren Atomzahl 4. Der Energieverlust der Ionen betrug nur rd. 1° ... Es wurden 3 · . 4 · . 5 · .. 34 und 7 - Zustände mit den Wahrscheinlichkeiten 0,4%, 6,0%, 45,6%, 40,5% ınd 7,5% gefunden. Die Ergebnisse sind in Übereinstimmung mit den theorev. Harlem. ischen Erwartungen.

'1689 Ulrich Schmidt-Rohr. Ein Spektrometer für schnelle Neutronen und das Neutronenspektrum con Ra a. Be. Z. Naturf. 8a, 470–479, 1953, Nr. 8. (Aug.) Heidelberg, Max-Planck-Inst. med. Forschg., Inst. Phys. u. Univ., I. Phys. Inst.) is wird ein Spektrometer für Neutronen von 2–25 MeV beschrieben. Es besteht us einem mit Wasserstoff oder Methan gefüllten Ionisationskammer-Teleskop. Die Energieverteilung der im Gas in Primarrichtung ausgelösten Rückstoßrotonen wird durch ein Koinzidenz-Antikoinzidenzsystem ermittelt und durch nen Impulsspektrographen photographisch aufgenommen. Das Gerät registriert

gleichzeitig alle Energien innerhalb eines gewissen Energiebereiches, der durch den Druck des Kammergases eingestellt werden kann. Daher werden die Spektren durch Intensitätsschwankungen der Neutronenquelle nicht beeinflußt. Die mittlere Auflösebreite des Spektrometers beträgt für nicht zu große Energien etwa 300 keV; sie ist im wesentlichen durch das Rauschen des Verstärkers bestimmt. Das Spektrum der schnellen Neutronen einer Ra-Be-Quelle wurde mit und ohne Bleifilterung untersucht. Es zeigt in groben Zügen den aus den unvollständig bekannten Kerndaten geschätzten Verlauf. Eine beobachtete Struktur wird versuchsweise einer Anisotropie der Winkelverteilung im Schwerpunktsystem und einer Struktur der Anregungsfunktion zugeschrieben. Bleiabsorber verschieben den Schwerpunkt nach niedrigeren Energien.

11690 M. A.Vigon. Aktivität von scheibenförmigen Neutronensonden. Z. Naturf. 8 а, 727—729, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Göttingen, Max-Planck-Inst. Phys.) Вотне berechnete die Aktivität einer radioaktiven Scheibensonde als Funktion des Neutronenabsorptionskoeffizienten  $\mu$  der Sondensubstanz für verschwindenden Selbstabsorptionskoeffizienten a der Elektronen in der Sonde. Verf. stellt eine allgemeinere Formel ohne die Voraussetzung  $a/\mu \ll 1$  auf und gibt Näherungsausdrücke für einige Grenzfälle an. Es zeigt sich, daß die Aktivität in der Regel von der Orientierung der Sonde abhängt; dadurch wird u. a. die Messung von Neutronendichte und -strom ermöglicht.

11691 P. Swan. The elastic scattering of neutrons by tritons at 14 Mev. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 66, 238-248, 1953, Nr. 3 (Nr. 399 A). (März.) (London, Univ. Coll., Phys. Dep.) Die Grundannahme ist, daß die Methode der Resonanzgruppenstruktur von Wheeler wenigstens näherungsweise brauchbar ist. Da es sich um ein Vierkörperproblem handelt, mußten für Wellenfunktionen und Kernkräfte geeignete Näherungen gewählt werden. Die Rechnungen wurden für eine Neutronenenergie von 14 MeV vorgenommen, um einen Vergleich mit dem Experiment (Coon u. a. diese Ber. 30, 815, 1951) zu ermöglichen. Die experimentelle Winkelverteilung zeigt ein Minimum bei 110-120° im Schwerpunktsystem und ein scharfes Maximum für Rückwärtsstreuung. Unterhalb 80° existieren keine verläßlichen Daten. Symmetrische und Majorana-Heisenberg-Austauschkräfte liefern fast identische Ergebnisse mit hohen Maxima für Vorwärts- und Rückwärtsstreuung und einem Minimum bei ca. 105°. Für große Winkel sind die Werte gegenüber dem Experiment etwas zu hoch. Viel zu hoch wird die Rückwärtsstreuung für gewöhnliche Kräfte und für gemischte Kräfte nach SERBER. Für alle vier Kraftansätze liefert die Theorie bei kleinen Winkeln anscheinend zu kleine Wirkungsquerschnitte, was durch die verwendeten Wellenfunktionen (Gaussische Radialabhängigkeit, in Wirklichkeit wahrscheinlich mehr exponentiell) bedingt sein könnte. G. Schumann.

11692 G. L. Squires. A nuclear method for the estimation of traces of light water in heavy water. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 520—524, 1954, Nr. 6 (Nr. 414 A). (l. Juni.) (Harwell, Berks., Atomic Energy Res. Est.) Der Bruchteil langsamer Neutronen, der unabgelenkt durch die Wasserprobe geht, ist ein Maß des Gehaltes an H<sub>2</sub>O. Gemessen wird das Verhältnis der Zahl der Neutronen, die durch die Probe gehen, zu der Zahl derjenigen, die durch eine Standardprobe D<sub>2</sub>O gleicher Ausdehnung gehen. Man erhält die größte Genauigkeit, wenn die Probenabmessungen so gewählt werden, daß von den auftreffenden Neutronen ein Bruchteil von rd. e<sup>-2</sup> hindurchgeht. Verwendet wurden Neutronen mit durchschnittlich 7 Å und nicht weniger als 5,7 Å. Als Nachweisinstrument diente ein BF<sub>3</sub>-Zähler. Für den mittleren Fehler des Gehaltes an H<sub>2</sub>O in Bruchteilen des

D<sub>2</sub>O wird der Ausdruck  $(25+35/t)^{\frac{1}{2}}\cdot 10^{-5}$  (t Beobachtungszeit in h) abgeleitet. Mit dem Massenspektrometer werden 0.01% erreicht (Reynolds und Loveridge, AERE Rep. C/R 1264, 1953), mit Ultrarotabsorption 0.003% (Gaunt, AERE Rep. GP/R 1282, 1953). Verfälscht werden können die Ergebnisse des vorliegenden Verfahrens durch andere neutronenabsorbierende Verunreinigungen. Andererseits liefert es ganz allgemein ein Kriterium für die Brauchbarkeit des D<sub>2</sub>O als Bremssubstanz für Kernreaktoren.

G. Schumann.

11693 Léon Van Hove. Temperature variation of the magnetic inelastic scattering of slow neutrons. Phys. Rev. (2) 93, 268-269, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Princeton, N. J., Inst. Adv. Study.) Die hauptsächlichen Erscheinungen der magnetischen unelastischen Streuung langsamer Neutronen in Eisen, welche kürzlich von Palevsky und Hughes (s. diese Ber. S. 1724) gemessen wurde, werden rechnerisch dargestellt mit Hilfe einer Beschreibung der Streuung in Termen der Wechselbeziehung zwischen Spinpaaren an verschiedenen Orten und verschiedenen Zeiten. Beweis und Diskussion sollen in einer späteren Veröffentlichung gebracht werden.

11694 Howard Ogushwitz and Stephen S. Friedland. Improved chronotron for time-of-flight measurements. Phys. Rev. (2) 93, 363, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Connecticut.) Mit einer modifizierten Chronotron-Stufe gelang die Trennung zweier  $3\cdot 10^{-10}$  sec voneinander distanzierter Impulse aus einem Hg-Relais-Impulsgeber. Die Stufe ist für ein Neutronen-Flugzeitspektrometer im Energiebereich 3 bis 10 MeV bestimmt.

Neutronen. S. auch Nr. 11530, 11942, 11988, 12038, 12303.

11695 R. H. Delgado. Radiation monitor protects lab workers. Electronics 26, 1953, Nr. 11, S. 150–153. (Nov.) (Chicago, Ill., Nucl. Instrum. a. Chem. Corp.) Ferf. beschreibt eine vollautomatische Strahlungsprüfstation, welche die gleicheitige Messung von  $\beta$ - und  $\gamma$ -Aktivitäten an Händen und Schuhen radioaktiv erseuchter Personen gestattet. Die zu überprüfende Person steht auf einem mit zipier bedeckten Rost, unter dem die Strahlendetektoren angeordnet sind. Die lände können in eigens dafür vorgesehene Zählkammern geschoben werden, die nit weiteren Detektoranordnungen ausgestattet sind. Riedhammer.

1696 R. K. Skow, V. V. Vandivert and F. R. Holden. Hazard evaluation and introl after a spill of 40 mg of radium. Nucleonics 11, 1953, Nr. 8, S. 45-47. lug.) (San Francisco, Calif., U. S. Naval Radiol. Def. Lab.) Die Erfahrungen, die im Aufspüren und Entfernen von radioaktiven Verseuchungen nach dem zuchst unbemerkten Zertreten eines 40 mg Ra-Präparates in einem Universitätsboratorium gemacht wurden, werden beschrieben. Der Grad der Verseuchungs Personals und des Gebäudes, in dem der Unfall geschah, werden angegeben wie die Methoden, mit denen die Verseuchungen in den einzelnen Fällen entrut wurden. 35% des verschütteten Radiums wurden mit Hilfe eines Staubigers wiedergewonnen. Körper und Kleidung der Studenten sowie der größte il der verseuchten Gegenstände wurden mit einer 3% igen Natriumphosphatung gereinigt. Nicht zu reinigende Gegenstände wurden in Tonnen verpackt 1 in die See versenkt.

'97 P. Mittelstaedt. Nichtlineare Mesongleichung und Absättigung der Kernfte. Z. Phys. 137, 545-571, 1954, Nr. 5. (2. Juni.) (Göttingen, Max-Planckt. Phys.) Mit Hilfe der von Schiff und Thirring angegebenen nichtlinearen ferentialgleichung für die Potentialfunktion der Kernkräfte wurde die Bin-

dungsenergie der schweren und leichten Atomkerne bestimmt. Die Kopplungskonstante wurde zu g=8,48 und die Konstante vor dem nichtlinearen Glied wurde zu  $\lambda=11,12$  neu berechnet. Die Oberflächenenergie und die Coulombenergie wurden in der Rechnung vollständig berücksichtigt. Die Ergebnisse stimmen mit den Werten der Weiszäcker-Bethe-Formel überein. Thurn.

11698 J. M. C. Scott. The surface of a nucleus. Phil. Mag. (7) 45, 441—465, 1954, Nr. 364. (Mai.) (Cambridge, Cavendish Lab.) Aus den experimentell bekannten Streulängen für Neutronenstreuung an Atomkernen bei kleinen Energien werden Rückschlüsse auf die Nukleonenverteilung im Kern gezogen. Den Rechnungen liegt das Einteilchen-Modell zugrunde, wobei jedoch eine dem "cloudy crystal ball model" entsprechende Wechselwirkung mit dem Kern angenommen wird, die bewirkt, daß die Phasen der s-Wellen rein zufällig verteilt sind. Die demzufolge sich ergebenden statistischen Aussagen werden mit dem experimentellen Befund verglichen. Es werden folgende Schlüsse gezogen: 1. Die Konstante des Diehteabfalls am Kernrand beträgt etwa 0,54·10-13 cm (nicht verträglich mit einem Yukawa-Potential). 2. Die Radiuskonstante kann zu r<sub>o</sub> = 1,24·10-13 cm angenommen werden bei sinngemäßer Definition eines Kernradius. Schließlich wird noch der Einfluß des Diehteabfalls am Kernrand auf die Coulomb-Schwelle untersucht. Das Maximum der Schwelle wird bis zu 40% gesenkt; doch ist der Einfluß auf die Durchlässigkeit gering.

Kernmodell, Kernsystematik, S. auch Nr. 11392.

11699 Heinz Ewald. Eine graphische Darstellung der Energietal-Fläche. Auf Grund der neueren Isotopenmassen-Bestimmungen. Z. Naturf. 8a, 116–120, 1953, Nr. 2/3. (Febr./März.) (München, T. H., Phys. Inst.) Die in den letzten Jahren veröffentlichten Neumessungen und -berechnungen von Isotopenmassen werden verwendet, um eine graphische Darstellung der Talsohle der Energietalfläche der Atomkerne (M – A als Funktion von N – Z und N + Z mit M = Isotopenmasse, A = N + Z = ganze Massenzahl) zu gewinnen. Die magischen Neutronen zahlen 2, 8, 20, 28, 50, 82, 126 markieren sich als Verwerfungen und Neigungsänderungen in dem sonst als ziemlich glatt anzunehmenden Verlauf der Fläche. Die magischen Protonenzahlen scheinen dagegen weniger Einfluß zu haben. Knecht.

11700 J. Mattauch und R. Bieri. Eine massenspektrographische Neubestimmung der Massen von <sup>1</sup>H, <sup>2</sup>D, <sup>4</sup>H, <sup>12</sup>C und <sup>14</sup>N. Z. Naturf. 9a, 303-323, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Mainz, Max-Planck-Inst. Chem.) Die Massen von H<sup>1</sup>, D<sup>2</sup>, H<sup>4</sup>, C<sup>12</sup> und N<sup>14</sup> wurden nach der massenspektrometrischen Dublettmethode neu bestimmt, da die Werte des Bainbridge-Berichtes und von Ewald, Nier, Ogata und Li usw. zu Diskrepanzen führten, die nicht mit den Fehlerangaben verträglich sind. Die Auswertung, erfolgt nach der Methode von Mattauch und Waldmann, wonach die relative Massendifferenz durch ein Polynom 3. Grades dargestellt wird, dessen Koeffizienten durch drei Dispersionslinien bekannter. Masse auf der gleichen Aufnahme bestimmt werden. Dadurch wurden systematische Fehler, die u. a. durch die Abhängigkeit des Dispersionskoeffizienten von der magnetischen Feldstärke entstehen, weitgehend vermieden. Die Genauigkeit wird mit (0,3 bis 0,5) 10-6 angegeben, das Auflösungsvermögen war größer als 60000. Es wurden sieben voneinander unabhängige Dubletts zur Massenbestimmung herangezogen. Aus ihnen ergaben sich nach dem Gaussischen Ausgleichsverfahren für die vier durch sie überbestimmten Massenüberschüsse folgende Werte, ausgedrückt in (mME  $\pm \mu$ ME):(H¹ - 1) = 8,145·9  $\pm$  0,5, (D² - 2) = (14,744·4  $\pm$  0,9), (He⁴ - 4) =  $(3,879 \cdot 7 \pm 1,6)$ ,  $(C^{12} - 12) = (3,823 \cdot 1 \pm 3,3)$ . Durch ein weiteres Dublett wurde der Massenüberschuß  $(N^{14} - 14) = (7,515 \cdot 0 \pm 4,9)$  gefunden. Aus den

gefundenen Massenüberschüssen wurden unter Hinzunahme der Bindungsenergie des Deuterons die Masse des Neutrons und die Bindungsenergie der Kerne He<sup>4</sup>, C<sup>12</sup>, N<sup>14</sup>, O<sup>16</sup> berechnet. Ferner werden zur Berechnung von Q-Werten von Kernreaktionen die Massenüberschüsse für eine Reihe von Kernreaktionen angegeben. Becke v.

1954

11701 Enos E. Witmer. Nuclear masses as integral or rational multiples of the electron mass. Phys. Rev. (2) 94, 764, 1954, Nr. 3. (1. Mai.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Pennsylvania.)

11702 P. B. Sogo and C. D. Jeffries. The magnetic moments of  $Ag^{107}$  and  $Ag^{109}$  and the hyperfine structure anomaly. Phys. Rev. (2) 93, 174–175, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Berkeley, Calif., Univ., Dep. Phys.) Mit der Kerninduktionsmethode werden die magnetischen Kernmomente von  $Ag^{107}$  und  $Ag^{109}$  zu  $\mu(Ag^{107}) = -(0.113042\pm0.000013)$  Kernmagnetonen und  $\mu(Ag^{109}) = -(0.129955\pm0.000013)$  Kernmagnetonen gemessen. Das Verhältnis der Momente ist  $\mu(Ag^{107})/\mu(Ag^{109}) = 0.86985\pm0.00001$ ; mit dem von Wessel und Lew gemessenen Verhältnis der Hyperfeinstrukturaufspaltungen des Grundzustandes ergibt sich die Hyperfeinstrukturanomalie zu  $\Delta = -(0.412\pm0.006)\%$ . Dieser Wert wird mit berechneten Werten verglichen.

- 1703 J. M. Baker, B. Bleaney, K. D. Bowers, P. F. D. Shaw and R. S. Trenam. Nuclear spin and magnetic moment of radioactive cobalt 57. Proc. phys. Soc., and. (A) 66, 305—306, 1953, Nr. 3 (Nr. 399 A). (März.) (Oxford, Clarendon Lab.) erwendet wurde die Reaktion Fe<sup>86</sup>(d. n) Co<sup>57</sup> (Deuteronenenergie 18 MeV), das o chemisch abgetrennt und ein Einkristall von ca. 30 g ZnK<sub>2</sub>(SO)<sub>2</sub>·6 D<sub>2</sub>O herestellt, der ca. 60% des aktiven Co enthielt. Das paramagnetische Resonanzbektrum bei 20 K zeigte acht nahezu äquidistante Linien. Die Abstände waren nerhalb der Meßgenauigkeit die gleichen wie die des stabilen Co<sup>58</sup>. Die Intentäten waren auf 5% für alle Linien gleich. Kontrollversuche ergaben, daß von Co-Isotopen in der Probe mindestens 20% Co<sup>57</sup> war. Daher wird geschlossen, 4ß Co<sup>57</sup> ebenfalls den Spin ½ besitzt und praktisch das gleiche magnetische oment wie Co<sup>58</sup> (4,6 ± 0,2 Kernmagnetonen).
- 05 P. Brovetto and G. Clni. High polarization of nuclei in paramagnetic subtices. Nuovo Cim. (NS) 11, 618-625, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Torino, Ist. Naz. Nucl.) Eine thermodynamische Ableitung der Kernpolarisation in paranetischen Festkörpern wird entwickelt. Die allgemeine Gültigkeit der Ernisse, die A. W. Overhauser (s. diese Ber. S. 1533) für Alkalimetalle er-

hielt, wird bestätigt. Die Verff. finden, daß es möglich ist, eine Kernpolarisatio zu erzeugen, deren Grad dem für Elektronen bei der selben magnetischen Feld stärke und Temperatur erzielbaren gleichkommt. Kolb.

Kernmoment, Kernspin. S. auch Nr. 12044, 12045, 12227, 12228, 12230, 12232.

11706 R. Fleischmann. Ein Verfahren zur optischen Isotopenanalyse gewisse Verbindungen. Z. Phys. 137, 516-519, 1954, Nr. 4. (8. Mai.) (Erlangen, Univ. Phys. Inst.) Verf. verwendet ein zuerst von Prund und später von Luft in de Ultrarottechnik benutztes Prinzip: Als UR-Indikator wird eine mit dem Iso topengemisch 1:1 gefüllte Doppelkammer genommen, die durch eine Membra unterteilt ist. Vor jeder Kammerhälfte steht eine mit einem stark angereicherte Isotop gefüllte Filterkammer, die die Hauptultrarotfrequenzen dieses Isotope völlig absorbiert. Unzerlegtes Licht, das durch die Filterkammer mit dem Isoto a eintritt, erwärmt daher die zugehörige Nachweiskammerhälfte nur durch di Frequenzen, die das in dieser enthaltene Isotop b absorbiert. Ist dies Isotop b is einem zu analysierenden Gasgemisch in einer zusätzlichen, vor obiger Filter kammer stehenden Absorptionskammer enthalten, so tritt eine Druckdifferen beider Nachweiskammerhälften ein und verschiebt die Membran, was inter ferometrisch registriert wird. Der Prozentgehalt an den Isotopen kann schließlich an einem Zeigerinstrument direkt abgelesen werden. A. Deubner.

11707 A. V. Grosse, A. D. Kirshenbaum, J. Laurence Kulp and W. S. Broecker The natural tritium content of atmospheric hydrogen. Phys. Rev. (2) 93, 250-251 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Philadelphia, Penn., Temple Univ., Res. Inst.; Palisades N. Y., Columbia Univ., Lamont Geolog. Obs.) Die kürzlich erwiesene Existen von natürlichem Tritium in freien Gewässern führte auf den Gedanken, der Tritiumgehalt des molekularen Wasserstoffs der Luft in Meereshöhe zu be stimmen. Es standen 25 cm³ Wasser zur Verfügung, das aus atmosphärischen Wasserstoff gewonnen war. Durch elektrolytische Methoden wurde der Tritium gehalt eines Teiles dieser Probe um den Faktor 7 angereichert. Der Tritiumge halt des daraus gewonnenen Wasserstoffgases wurde dann in Zählrohren von 3 Liter Inhalt bestimmt. Der Nulleffekt wurde durch Abschirmung auf 14 Aus schläge/min herabgedrückt. Die angereicherten Proben gaben dann etwa 160 Aus schläge/min, die nichtangereicherten 25/min über dem Untergrund bei 80 Tor. Wasserstoff im Zählrohr. Daraus ergab sich ein mittleres Verhältnis T/H·101 = 15400. Der kürzlich von Libby (Arbeit unveröffentlicht) gefundene Wert für Wasser aus dem Lake Michigan beträgt T/H·1018 = 2 und aus Regenwassel T/H·1018 = 15. Diese Befunde werden folgendermaßen erklärt: Das in der oberen Schichten der Atmosphäre durch die Höhenstrahlung entstehende Tritium liegt in Wasserdampfform vor. Durch UV-Licht wird molekulare Wasserstoff in der Troposphäre gebildet, der infolge vertikaler Mischung bis au Meereshöhe gelangt. Infolge des geringen Wasserstoffaustausches zwischen H und H2O sammelt sich der Wasserstoff mit Tritiumgehalt hauptsächlich it tieferen Schichten der Atmosphäre. Der nicht durch UV-Licht dissoziierte Wasser dampf fällt als Schnee oder Regen und bringt damit den größeren Tritiumgehalt des Regenwassers. Knecht.

Isotopie. S. auch Nr. 12226, 12233, 12235, 12236, 12239, 12321.

11708 W. Porschen und W. Riezler. Natürliche Radioaktivität von Wolfram Z. Naturf. 8a, 502, 1953, Nr. 8. (Aug.) (Bonn, Univ., Inst. Strahlen-Kernphys.) Kernphotoplatten wurden mit wässerigen Lösungen von Na $_2$ W $_4 \cdot 2$  H $_2$ O oder K $_2$ W $_4$  getränkt und 2-4 Monate gelagert. Die Untersuchung von 13 cm² Emul-

sion von 100  $\mu$  Dicke zeigte bei sämtlichen mit W behandelten Platten in dem sonst leeren Intervall zwischen 8 und 13  $\mu$  Spurenlänge ein Maximum der mittleren Reichweite 10,7  $\pm$  0,24  $\mu$ , das Verff. einer natürlichen  $\alpha$ -Strahlung des W zuschreiben, deren Energie sich dann zu 3,2 MeV  $\pm$  5% ergibt. Die Halbwertszeit wird berechnet zu n  $\cdot$ 2,2  $\cdot$ 10<sup>17</sup> a, wo n die Häufigkeit des  $\alpha$ -aktiven Isotops bedeutet. Nach Gamow erhält man für einen solchen  $\alpha$ -Strahler bei Annahme gerader Massenzahl eine Halbwertszeit von ca. 6  $\cdot$ 108 a, woraus für n die Größenordnung 10-9 folgt. Verff. glauben, daß es sich um ein leichtes Isotop, vielleicht 178, handelt.

11709 Esther C. Waldron, Virginia A. Schultz and Truman P. Kohman. Natural alpha activity of neodymium. Phys. Rev. (2) 93, 254–255, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Pittsburgh, Penn., Carnegie Inst. Technol., Dep. Chem.) Nd<sup>144</sup> besitzt eine abgeschlossene Neutronenschale (82) + 2 Neutronen und 60 Protonen, von denen man annimmt, daß ihre Konfiguration in einer abgeschlossenen Unterschale (58) + 2 Protonen besteht. Daraus schloß man auf eine a-Labilität von Nd<sup>144</sup>. Nd-Acetat (mehrmals gereinigtes Nd) wurde auf Ilford C 2-Platten aufgesprüht, die man dann etwa 100 Tage lagern ließ. Neodym, das etwas Samarium enthielt, wurde zur Eichung benutzt. Es konnten damit zwei getrennte Gruppen festgestellt werden, von denen die eine dem Neodym zuzuordnen ist mit einer mittleren Reichweite von 6,0  $\mu$ . Aus der Sm-Nd-Differenz von 1,1  $\pm$  0,3  $\mu$  ergab sich für die Neodymgruppe 1,9  $\pm$  0,1 MeV. Für die spezifische Aktivität von Neodym wurde eine untere Grenze von 0,009 a/sec/g Nd gefunden. Mit der von anderen Autoren gefundenen oberen Grenze schätzt man einen Mittelwert von 0,015 a/sec/g Nd, was einer Halbwertszeit von 1,5·10<sup>15</sup> Jahren entspricht.

Knecht.

11710 G. J. Wasserburg and R. J. Hayden. The branching ratio of K<sup>40</sup>. Phys. Rev. (2) 93, 645, 1954, Nr. 3. (1. Febr.) (Chicago, Ill., Univ., Inst. Nucl. Stud.; Lenwert, Ill., Argonne Nat. Lab.) Durch die Bestimmung des Verhältnisses A<sup>40</sup>/K<sup>40</sup> in Mineralien, deren Alter bekannt ist, läßt sich das Verhältnis von K-Einfang zum ß-Zerfall ermitteln. Da die bisher veröffentlichten Werte stark von inander abweichen, nahmen die Verff. eine Neubestimmung vor. Als Ausgangsnineral diente Kaliumfeldspat. Der Kaliumgehalt wurde auf chemischem Wege estimmt. Das Argon wurde extrahiert und massenspektrometrisch analysiert. Für das Verhältnis A<sup>40</sup>/K<sup>40</sup> ergibt sich als Mittelwert für verschiedene Proben 1,0537 ± 0,0014. Die Altersbestimmung der Mineralien lieferte bei Benutzung erschiedener Methoden voneinander abweichende Werte, so daß das Verzweitungsverhältnis nicht mit großer Genauigkeit bestimmt werden kann. Die dessungen sind mit einem Wert von 0,13 verträglich.

atürliche Radioaktivität. S. auch Nr. 12676.

1711 R. G. Jarvis and D. Roaf. The D-3H and D-3He reactions below 45 keV. roc. phys. Soc., Lond. (A) 66, 310, 1953, Nr. 3 (Nr. 399 A). (März.) (Oxford, larendon Lab.) Dünne Gasschichten mit H³ bzw. He³ wurden mit Deuteronen iedriger Energien beschossen und die α-Teilchen in Photoemulsionen nachzwiesen. Die Konzentration der H³-Atome im beschossenen Gasvolumen wurde urch Zählung der beim Zerfall emittierten β-Teilchen bestimmt, die der He³-tome mit dem Massenspektrometer. Die Winkelverteilung der α-Teilchen der H³-Reaktion war innerhalb der Meßgenauigkeit isotrop. Bei der D-He³-Reaktion urde wegen der geringen Ausbeute nur unter einigen Winkeln gemessen und der irkungsquerschnitt unter Annahme einer isotropen Verteilung berechnet. Die haltenen Wirkungsquerschnitte betrugen in barns bei der Reaktion D-H³ 0,07

für Deuteronen von 19,45 keV bis 0,87 für 43,73 keV, bei der Reaktion D-He $^3$ 1,7 $\cdot$ 10 $^{-6}$  für 28,97 keV bis 2,3 $\cdot$ 10 $^{-4}$  für 43,73 keV. G. Schumann.

11712 E.W. Titterton and T. A. Brinkley. Cross sections for the reaction  $^7\text{Li}(\gamma\,p)$  <sup>6</sup>He at 17.6 and 14.8 MeV and the first excited state of <sup>6</sup>He. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 469–471, 1954, Nr. 5 (Nr. 413 A). (1. Mai.) (Canberra, Univ.) Die Untersuchung wurde mit Ilford El-Emulsionen von 200 u Dicke durchgeführt, die mit Li präpariert waren. Die Verteilung der 160 beobachteten Ereignisse auf die Energien entsprach den bekannten Breiten der Li (py)-Resonanzlinien, nur bei ca. 16 MeV war ein Überschuß vorhanden. Dieser ließe sich deuten durch die Annahme, daß in einigen Fällen von der 17,6 MeV-Strahlung He6-Kerne in einem Anregungszustand bei 1,6 ± 0,2 MeV erzeugt werden, von dem aus sie unter Aussendung von v-Strahlung in den Grundzustand übergehen. Gegen einen solchen Schluß bestehen jedoch gewisse Bedenken, da einmal andere Bestimmungen der Anregungsenergie etwas von dem hier gefundenen Wert abweichen und man außerdem erwarten sollte, daß der angeregte Kern eher in ein a-Teilchen und ein Dineutron oder in a + n + n zerfallen sollte. Die gemessene Anregungsverteilung im ganzen stimmt grob überein mit unveröffentlichten Messungen von KATZ in Saskatoon, der sie durch Messung der He6-\(\theta\)-Emission als Funktion seiner Betatron-Maximalenergie bestimmte, weicht dagegen grundlegend ab von den Ergebnissen von Tucker und Grego (s. diese Ber. S. 1139), die allerdings inzwischen von den Verff, selbst etwas korrigiert wurden. G. Schumann.

11713 1. S. Hughes and P. J. Grant. Polarization of the  $10\cdot 4$  MeV gamma-ray in the reaction  $^{27}Al(\rho\gamma)$   $^{28}Si$ . Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 481, 1954, Nr. 5 (Nr. 413A). (I. Mai.) (Glasgow, Univ., Dep. Natur. Philos.) Dünne Al-Auffänger wurden mit 660 keV- Protonen beschossen. Zum Nachweis diente der Kernphotoeffekt an Deuteronen in mit  $D_20$  präparierten 200 und 300  $\mu$  dicken G 5-Emulsionen. In den für die Untersuchung günstigsten Bereichen, wo die  $\gamma$ -Strahlen annähernd senkrecht zur Plattenebene und zum Protonenstrahl einfielen, wurden 110 Protonenspuren, die dem Übergang vom 12,23 zum 1,80 MeV- Niveau des Si²² entsprachen, auf ihre azimutale Winkelverteilung relativ zur Ebene durch  $\gamma$ - und Protonenstrahl ausgemessen. Das Ergebnis spricht eindeutig dafür, daß die Strahlung elektrischen Dipolcharakter hat, was die Zuordnung gerader Parität zu Al²² nach dem Schalenmodell bestätigt.

11714 W. H. Burke, J. R. Risser and G. C. Phillips. Angular distributions and excitation curves for the  $B^{10}$   $(d,p)B^{11}$  and the  $B^{10}$  (d,n) and  $B^{11}$  (d,n) reactions below 2-Mev bombarding energy. Phys. Rev. (2) 93, 188—192, 1954, Nr. 1. (I. Jan.) (Houston, Tex., Rice Inst.) Es wurden die Protonen der Reaktion  $B^{10}$  (d,p)  $B^{11}$  und die Neutronen der Reaktion  $B^{10}$  (d,n) und  $B^{11}$  (d,n) gezählt bei verschiedenen Deuteronenenergien unterhalb 2 Me V. Die Anregungskurven zeigen keine scharfen Resonanzen. Die Winkelverteilungskurven zeigen je ein charakteristisches Maximum. Diese beiden Tatsachen sprechen ziemlich eindeutig dafür, daß der Strippingprozeß eine wichtige Rolle bei diesen Reaktionen spielt. Die Winkelverteilung der Protonen aus der ersten Reaktion zeigt ein Maximum bei etwa 45°, insbesondere bei einer Deuteronenenergie  $E_d=1,43$  MeV. Dasselbe gilt für die Reaktion  $B^{10}$  (d,n), was nach Butlers Theorie dem Einfang von p-Wellenprotonen entspricht. Die Neutronen der Reaktion  $B^{11}$  (d,n) zeigen ein Maximum bei 0°, was dem Einfang von Protonen mit 1=0 entspricht. Knecht.

11715 R. E. Batzel and G. H. Coleman. Cross sections for formation of Na<sup>22</sup> from aluminum and magnesium bombarded with protons. Phys. Rev. (2) 93, 280-282, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Livermore, Calif., Devel. Co., California Res.) Die Reaktion

Al<sup>27</sup>(p, pan) Na<sup>22</sup> hat ihre Schwelle bei 25 MeV. Die Wirkungsquerschnitte für die Entstehung von Na<sup>22</sup> wurden im Protonenenergiebereich von der Schwelle bis 32 MeV nach der Methode der gestapelten Folien bestimmt. Der Wirkungsquerschnitt für diese Reaktion steigt monoton auf 2,5 mbarn bei 32 MeV. Derselbe Versuch mit Mg-Folien erbrachte 0,25 mbarn bei 10 MeV, Anstieg auf ein Maximum von 9 mbarn bei 17 MeV, Abfall auf ein Minimum von 5 mbarn bei 23 MeV, dann wieder Anstieg auf einen Wert von 19 mbarn bei 32 MeV. Unterhalb 15 MeV dürfte die Reaktion Mg<sup>25</sup>(p, α) Na<sup>22</sup> den Hauptbeitrag zur Anregungsfunktion bringen, oberhalb 15 MeV ist der Reaktionsmechanismus zur Bildung von Na<sup>22</sup> unsicher.

11716 Ralph A. James. Excitation functions of proton-induced reactions of Nb<sup>93</sup>. Phys. Rev. (2) 93, 288-290, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Los Angeles, Calif., Univ., Dep. Chem.) Verf. bestimmte die Anregungsfunktionen der (p. n)-, (p. pn)- und (p. an)-Reaktionen von Nb<sup>93</sup> mit Protonen bis 21 MeV. Eine neue Nb-Aktivität mit einer Halbwertszeit von 13 ± 2 h wurde gefunden und einem isomeren Zustand von Nb<sup>92</sup> zugeordnet. Dieser Zustand zerfällt durch Elektroneneinfang und Aussendung eines γ-Quants von 2,35 MeV. Die Ergebnisse anderer Autoren über die 10 Tage-Aktivität von Nb<sup>92</sup> wurden verifiziert.

Knecht.

11717 Karl L. Brown and Richard Wilson. Electro-disintegration of Cu63, Zn64, Ag<sup>109</sup> and Ta<sup>181</sup>. Phys. Rev. (2) 93, 443-452, 1954, Nr. 3. (1. Febr.) (Stanford, Calif., Univ., High Energy Phys. Lab.) Bei der Bestrahlung von Atomkernen mit schnellen Elektronen tritt eine Wechselwirkung zwischen dem elektromagnetischen Feld des Elektrons und den Protonenladungen ein. Wenn die Elektronenenergie größer als die Bindungsenergie eines Nukleons ist, kann ein solches (im allgemeinen ein Neutron) emittiert werden. Dieser Prozeß (e, e'n) wird Elektrodisintegration genannt. Theoretisch leicht zugänglich ist das Verhältnis der Wirkungsquerschnitte der Elektrodisintegration und des Kernphotoeffekts. Experimentell kann dieses Verhältnis in folgender Weise bestimmt werden: Die Elektronen treffen zunächst auf eine Folie des zu untersuchenden Isotops, dann auf eine Kupferfolie und schließlich auf eine zweite Folie der zu untersuchenden Substanz. Alle Folien sind so dünn, daß die Zahl der Elektronen und ihre Energie bei der Durchstrahlung praktisch nicht verändert wird. In der ersten Folie tritt nur Elektrodisintegration auf. In der Kupferfolie wird Bremsstrahlung erzeugt, lie in der dritten Folie neben der Elektrodisintegration auch den Kernphotoeffekt, in diesem Falle eine (yn)-Reaktion auslöst. Nach der Bestrahlung wird die Aktivität der ersten und dritten Folie gemessen. Daraus läßt sich das Verhältnis ler Wirkungsquerschnitte in einfacher Weise berechnen. Dies wurde für die sotope Cu<sup>83</sup>, Zn<sup>64</sup>, Ag<sup>109</sup> und Ta<sup>181</sup> für Elektronenenergien von 24 bis 35 MeV lurchgeführt. Die sehnellen Elektronen wurden in einem Linearbeschleuniger ereugt und gut homogenisiert. Fehlerquellen, wie z. B. y-Untergrund, Vielfachtreuung, Fremdaktivitäten u. a. werden ausführlich diskutiert und berückichtigt. Die experimentell bestimmte Abhängigkeit des Verhältnisses der Wirungsquerschnitte von der Elektronenenergie wird mit verschiedenen theoretihen Kurven verglichen. Daraus sind Schlüsse auf den Multipolcharakter der H. Schopper. Vechselwirkung möglich.

1718 James A. de Juren and Hyman Rosenwasser. Pulse-height measurements recoils from  $B^{10}(n,a)$  Li? Phys. Rev. (2) 93, 831–835, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) Vashington, D. C., Nat. Bur. Stand.) Die mittlere Energie, die für die Erugung eines Ionenpaares durch geladene Teilehen in Gasen notwendig ist, läßt h durch Impulshöhenmessung in Ionisationskammern ermitteln. Besonders eignet ist dafür die Reaktion  $B^{10}(na)$  Li?\*, da aus den bekannten Massen und

der Impulserhaltung das Energieverhältnis  $E_a/E_{L_{17}}$  genau berechnet werden kann. Es ist 1,753. Impulshöhenmessungen ergaben bisher stets ein wesentlich größeres Verhältnis. Die Verff. nahmen daher eine Neubestimmung unter verschiedenen experimentellen Bedingungen vor. Es wurde eine Messingionisationskammer mit Drahtelektrode und eine Aluminiumionisationskammer mit Plattenelektrode benutzt. Zur Füllung wurde Ar mit 5 % CO2 bei verschiedenen Drucken verwendet. Bei geeigneten Versuchsbedingungen konnte für Ea/ELi;\* der Wert 1,778 erhalten werden, der dem richtigen sehr nahe kommt. Die früheren und noch bestehenden Abweichungen werden auf Rekombination zurückgeführt. Die Wahrscheinlichkeit, daß die Reaktion zum Grundzustand von Li' führt, wurde zu · H. Schopper.  $6.52 \pm 0.05\%$  ermittelt.

11719 D. H. Wilkinson. Special mechanisms in the reaction Li (py) Be. Phil. Mag. (7) 45, 259-276, 1954, Nr. 362. (März.) (Cambridge, Cavendish Lab.) Die Reaktion Li<sup>7</sup> (p, y) Be<sup>8</sup> hat bei 440 keV eine bekannte Resonanz. Mit wachsender Protonenenergie treten bei 1 MeV und 2 MeV weitere Maxima des Wirkungsquerschnittes auf, woran anschließend der Wirkungsquerschnitt monoton ansteigt bis zu etwa 5,2 MeV und dort den Wert etwa 3,5·10-28 cm<sup>2</sup> erreicht. Verf. zeigt, daß dieser Verlauf, der einen hohen Untergrund hat, für niedrige Energien erklärbar ist mit direkter Kernumwandlung, also ohne Compound-Kernbildung. Für den Bereich hoher Energie wird eine Wirkungsquerschnittberechnung durchgeführt mit der Methode des detaillierten Gleichgewichts. Dabei wird hypothetisch angenommen (auf Grund von Daten für benachbarte Kerne), daß die Be<sup>8</sup>(γ, p) Li<sup>7</sup>-Reaktion ein Maximum des Wirkungsquerschnittes bei 22,2 MeV mit einer Breite von 2,3 MeV haben dürfte mit einem integrierten Wirkungsquerschnitt von 30 MeV-mbarn. Mit einem Bes-Radius von 3,2 · 10<sup>-13</sup> cm läßt sich der experimentelle Wirkungsquerschnitts-Verlauf in befriedigender Übereinstimmung wiedergeben. D. Kamke.

11720 H. Bichsel, W. Hälg, P. Huber und A. Stebler. Untersuchung der Reaktion B<sup>10</sup>(n, a) Li<sup>7</sup> mit Neutronen verschiedener Energien. Helv. phys. acta 25, 119-141, 1952, Nr. 1/2. (1. Febr.) (Basel, Univ., Phys. Anst.) Es wird ein photographischer Impuls-Spektrograph beschrieben: Die Ionisationskammerimpulse erzeugen auf einem Oszillographenschirm eine der Impulsgröße proportionale horizontale Auslenkung, an welche sich eine von der Impulsgröße unabhängige vertikale Auslenkung anschließt. Der ganze Oszillographenschirm wird optisch auf eine Photoplatte abgebildet; die Schwärzung gibt dann das Impulsspektrum wieder. Mit diesem Gerät wird mittels Ionisationskammer das Verzweigungsverhältnis K der B10 (n, a) Li7-Reaktion für Übergang in den Grundzustand bzw. in das 478,5 keV-Niveau des Li-Kernes im Energiegebiet 0 · · · · 4 MeV gemessen. Ergebnisse: K =  $0.07 \pm 0.007$  für thermische Neutronen,  $0.31 \pm 0.04$  0.5 MeV,  $1.7 \pm 0.3$  1.8 MeV,  $1.5 \pm 0.4$  2.55 MeV,  $1.8 \pm 0.3$  2.95 MeV,  $1.4 \pm 0.3$  3.5 MeV, 0,9 ± 0,2 3,9 MeV. Die Reaktionsenergien für die Reaktionen B(n, a) Li und D(d, n) He<sup>3</sup> werden mit der beschriebenen Anordnung neu bestimmt zu 2,695  $\pm$  0,02 bzw. 2,775  $\pm$  0,02 und 3,24  $\pm$  0,04 MeV. Die große Diskrepanz der beiden Werte bei B(n, a) Li wird zurückgeführt auf die Schwierigkeit der Bestimmung des Ionisationsaufwandes pro Ionisierungsakt, welcher genau diskutiert wird.

11721 Karl Wirtz. Stand und Aussichten der Gewinnung mechanischer Energie aus Kernreaktionen. Phys. Bl. 10, 353-363, 1954, Nr. 8. (Aug.) (Göttingen, Max-Planck-Inst. Phys.)

11722 Peter Jensen und Kurt Gis. Die Photospaltung des \*Li-Kerns in Deuteron und a-Teilchen. Z. Naturf. 8a, 137-141, 1953, Nr. 2/3. (Febr./März.) (Freiburg,

Br., Univ., Phys. Inst.) Versuche zum Nachweis des Prozesses Li<sup>a</sup>(y, d) He<sup>a</sup> mit einem Proportionalzählrohr ergaben, daß der Wirkungsquerschnitt für die 2,62 MeV-Quanten von ThC" mit 99 % Wahrscheinlichkeit kleiner als 3,5·10<sup>-23</sup> cm<sup>2</sup> ist. Die geringe Größe des Wirkungsquerschnittes, die von anderer Seite auch für Photonen anderer Energie gefunden wurde, wird aus den Eigenschaften des Li<sup>2</sup>-Kernes erklärt. Es handelt sich dabei anscheinend nicht um ein generelles Verbot.

11723 H. Glättli, O. Seippel und P. Stoll. Absolutbestimmung der Wirkungsquerschnitte  $Cu^{*3}(\gamma,n)$  und  $C^{12}(\gamma,3a)$  in bezug auf Lithium- $\gamma$ -Strahlung. Helv. phys. acta 25, 491—499, 1952, Nr. 5. (15. Sept.) (Zürich, E. T. H.) Ein Paarbildungszähler mit Magnetfeld (Paarbildung in Pb-Schicht bis 0,6 mm Stärke, Magnetfeldachse parallel zur Zählerachse) wird beschrieben. Geeigneter  $\gamma$ -Bereich von 12 bis 40 MeV. Mit diesem Zähler wird der Wirkungsquerschnitt für folgende Reaktionen gemessen: (a) Cu; die Reaktionsausbeute wird durch Registrierung der  $\beta^+$ -Aktivität von Cu\*2 und Vergleich mit einem Ra D+E-Standard bestimmt. Es ergibt sich  $\sigma$  zu 0,48  $\pm$  0,008 barn. Mit bekanntem Wirkungsquerschnittverlauf berechnet sich  $\sigma$  bei 17,6 MeV zu 0,063 barn. (b)  $C^{12}$ ;  $\sigma=1,75$   $10^{-28}$  cm². Diese Messung geschah unter Benützung von Photoplatten, wobei durch den nicht genauer bestimmbaren C-Gehalt der Hauptteil der Ungenauigkeit verursacht wird.

11724 A. Flammersfeld. <sup>68</sup>Cu, ein neues Kupfer-Isotop mit T=32 sec Halbwertszeit. Z. Naturf. 3a, 274-275, 1953, Nr. 4. (Apr.) (Mainz, Max-Planck-Inst. Chem.) Herstellung der Aktivität durch kurze Bestrahlung von Zink mit energiereichen Neutronen. Die chemische Abtrennung ist beschrieben. Daniel.

11725 Thomas K. Keenan, Robert A. Penneman and B. B. McInteer. A new determination of the half-life of  $Am^{242m}$ ; the problem of counting short-lived activities. J. chem. Phys. 21, 1802—1803, 1953, Nr. 10. (Okt.) (Los Alamos, New Mex., Univ. Calif., Scient. Lab.) Die Halbwertszeit von  $Am^{242m}$  (64%  $\beta$ ) wurde zu 16,01  $\pm$  0,02 Stunden bestimmt. Weiter wird eine einfache Beziehung zwischen den experimentell gemessenen mittleren Ausschlagszahlen/min und dem wahren dN/dt entwickelt; eine passende Faustregel stellt fest, daß der Fehler zwischen der mittleren Zerfallsrate (endliches Zählintervall) und dN/dt (im Mittelpunkt des Zählintervalls) kleiner als 0,1% ist, wenn das Zählintervall nicht 20% der Halbwertszeit überschreitet.

11726 Albert A. Caretto jr. and Edwin O.Wilg. A new neutron-deficient isotope of krypton. Phys. Rev. (2) 93, 175–176, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Rochester, N. Y., Univ., Dep. Chem.) Kr?, ein neues Kr-Isotop mit Neutronenunterschuß und 9,7 ± 0,5 h Halbwertszeit, wurde durch spallation von Y erzeugt. Die genetische Beziehung mit der Tochter Br? (17,2 h) wurde durch Isolierungsexperimente siehergestellt. Kr? zerfällt unter Aussendung weicher Positronen (wahrscheinlich < 0,6 MeV); die Suche nach K-Einfang ergab ein negatives Resultat.

Daniel.

11727 S. Wexler. Average charge of recoil atoms from several nuclear transitions. Phys. Rev. (2) 93, 182–187, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Lemont, Ill., Argonne Nat. Lab.) Bei einer Kernumwandlung bekommt im allgemeinen das entstehende Tochteratom eine elektrische Ladung, und zwar eine positive, wenn es sich um eine  $\beta$ -Umwandlung, einen isomeren Übergang oder um K-Einfang handelt. Verf. untersuchte in einer Kammer mit Sammelelektrode den positiven Ionenstrom, der sich bei einer angelegten Meßspannung von etwa 1200 Volt ergab,

wenn das aktive Gas eingefüllt war. Der Gasdruck war zwischen  $10^{-5}$  und  $10^{-3}$  Torr. Der Kammerstrom wurde mit der Zerfallsrate des aktiven Gases verglichen und daraus die mittlere Ladung q des Tochteratoms berechnet (in Einheiten der Elementarladung). Es ergab sich für die  $\beta$ -Strahler  $T_2$ ,  $C^{14}O_2$ ,  $Ar^{41}$  der Reihenfolge nach q=0,9; 1,0; 1,0 mit einem mittleren Fehler von etwa 0,1 und für die Mischung der Spaltprodukte  $Kr^{85m}$ ,  $Kr^{85}$ ,  $Kr^{87}$ ,  $Kr^{88}$ ,  $Xe^{135}$  der Wert q=1,3. Für  $Kr^{83m}$  und  $C_2H_5Br^{80m}$ , die durch isomeren Übergang zerfallen  $(\gamma,e^-)$  wurde  $7,7\pm0,4$  bzw.  $10\pm2$  gefunden. Das durch K-Capture zerfallende  $A^{37}$  hat ein Tochteratom der Ladung  $3,0\pm0,2$ . Die Ergebnisse sind annähernd in Übereinstimmung mit theoretischen Vorhersagen.

11728 W. E. Rice and J. E. Willard. Effect of density in the region of the critical temperature on the chemical products of the  $Br^{19}(n,\gamma)Br^{80}$  reaction on bromotrifluoromethane. J. Amer. chem. Soc. 75, 6156—6159, 1953, Nr. 24. (20. Dez.) (Madison, Wisc., Univ., Dep. Chem.) Der Anteil des in homogenen Gemischen aus  $CF_3Br$  und einem  $Mol\cdot o'_0$  Br durch einen (n, v)-Kernprozeß aktivierten Broms scheint linear von etwa 1 bis  $12o'_0$  anzusteigen bei Anwachsen der Dichte von 0,007 bis 1,4 g/cm³. Bei der kritischen Temperatur tritt keine Diskontinuität dieses Ertrages ein. Bei Abwesenheit elementaren Broms ist der Ertrag höher und weniger reproduzierbar. Der Ertrag aus festem  $CF_3Br$  bei -183°C ist etwa 66%. Bromtrifluormethan zeigt keinen feststellbaren Austausch von Brom mit Br<sub>2</sub>, wenn es 1 h bei 100°C durch eine 1000 Watt-Lampe beleuchtet wird. Die Molvolumina von  $CF_3Br$  wurden bei einer Reihe von Temperaturen ermittelt.

Otto.

11729 J. M. Lambert, J. H. Roecker, J. J. Pescatore, G. Segura jr. and S. Stigman. How to prepare and use radioactive soils. Nucleonics 12, 1954, Nr. 2, S. 40 bis 42. (Febr.) (Easton, Pa. General Aniline & Film Corp.; New York, Foster D. Snell, Inc.) Zur experimentellen Untersuchung der Wirkung von Reinigungsverfahren benutzten Verff. künstliche Verunreinigungsproben, deren Hauptkomponenten mit radioaktiven Spurenträgern durchsetzt waren. Sie berichten im wesentlichen über das Meßverfahren und die Herstellung der Verunreinigungsproben. Ein Apparat zur Herstellung mit C<sup>14</sup> durchsetzten Rußes wird ausführlich beschrieben. Außerdem wurden mit Spaltungsprodukten oder durch Bestrahlung im Pile aktivierte Mischungen von Verunreinigungen benutzt.

Daniel.

11730 tiöran Andersson. Electromagnetic separation of spallation products. Phil. Mag. (7) 45, 621—623, 1954, Xr. 365. (Juni.) (Uppsala, Univ., Gust. Werner Inst. Nucl. Chem.) Ein elektromagnetischer Isotopentrenner wurde zur Trennung radioaktiver Kerntrümmer von Vanadium angewendet. Die Zerfalls-Kurven für die verschiedenen Isotope lieferten Daten für eine Bestimmung der relativen Wirkungsquerschnitte. Verf. fand gute Übereinstimmung mit früheren Ergebnissen, die mit Hilfe chemischer Methoden erhalten wurden. In einigen Fällen, wo es an solchen Methoden mangelte, wurden ergänzende Informationen gewonnen (Tabelle). Die Untersuchung bestätigte ferner die Massen-Angaben von K43 und K44. Eine Aktivität mit 34 min Halbwertszeit bei der Massenzahl 45 konnte nicht identifiziert werden.

12731 W. E. Burcham. The a-activity induced in gold by bombardment with nitrogen ions. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 555—559, 1954, Nr. 6 (Nr. 414 A). (l. Juni.) (Birmingham, Univ., Dep. Phys.) 15  $\mu$  dicke Au-Folien wurden im Zyklotron mit N<sup>14</sup> 6+ beschossen, deren Maximalenergie 120 MeV betrug. Der Abfall der Gesamt-a-Aktivität wurde mit einer Ionisationskammer nach Cranshaw und Harvey (Canad. J. Res. (A) 26, 243, 1948) gemessen, ebenso die

a-Energien mittels der Impulshöhenverteilung. Rn, At, Po wurden dazu jeweils chemisch abgetrennt. Gefunden wurden im Rn a-Gruppen von 6,25  $\pm$  0,05 und 6,09  $\pm$  0,05 MeV und 6,5 bzw. 11,0 min Halbwertszeit. Im At waren die Isotope 205 (gemessene Halbwertszeit 25  $\pm$  2 min) und 207 (108  $\pm$  5 min) enthalten, im Po die Isotope 202 (56  $\pm$  5 min) und 206 (10,4  $\pm$  1 d). Die At²o¹-Aktivität wurde auch in dem abgetrennten Rn gefunden, fehlte aber, wenn die Abtrennung erst 1 h nach der Bestrahlung erfolgte. Das beweist das Vorhandensein von durch Elektroneneinfang zerfallendem Rn²o¹. Die Primärreaktionen sind vermutlich Au(N, xn)Rn, da alle beobachteten Aktivitäten den Rn-Isotopen 207, 206, 205 oder ihren Folgeprodukten zugeschrieben werden können. Aber auch die direkten Reaktionen Au(N, pxn) At und Au(N, axn) Po sind natürlich möglich. Auf Grund der beobachteten a-Energien und der a-Zerfalls-Theorie wird die 6,5 min-Aktivität Rn²o⁵, die 11,0 min-Aktivität Rn²o⁵ zugeschrieben, doch bedarf diese Zuordnung der Bestätigung durch weitere Experimente.

11732 M. Blau, A. R. Oliver and J. E. Smith. Neutron and meson stars induced in the light elements of the emulsion. Phys. Rev. (2) 91, 949–957, 1953, Nr. 4. (15. Aug.) (Upton, N. Y., Brookhaven Nat. Lab.) Emulsionspakete von Kernphotoplatten wurden mit Neutronen und  $\pi^+$ -Mesonen beschossen. Beim Beschußmit Neutronen von 300 MeV entstanden  $21\pm3\%$  der Emulsionssterne in leichte Kernen. Die Zahl der schnellen Protonen und ihre Winkelverteilung ist ähnlich in Sternen aus leichten und schweren Elementen. Die schwarzen Spuren der Sterne aus leichten Elementen sind in Vorwärtsrichtung besonders häufig. Die einfallenden Mesonen haben Energien zwischen 50-80 MeV. 24-30% der Emulsionssterne entstehen in leichten Elementen. In etwa 15-20% der Fälle tritt das gestreute Meson aus dem Kern aus. Wenn überhaupt Ladungsaustauschstreuung auftritt, macht sie weniger als 10% aller Wechselwirkungen aus. Mehr als 70% der Sterne führen zur Absorption des einfallenden Mesons. Die Absorption tritt vorwiegend in Nukleonenpaaren auf.

Radioaktive Verlahren. S. auch Nr. 12632.

11733 Marcel Pauthenier et René Challande. Précipitation des particules radioactives dans un champ électrique ionisé intense. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 69—70, 1953, Nr. 1. (5. Jan.) In einem zylindrischen elektrischen Feld, wie es früher dazu benutzt wurde, neutrale Aerosolteilchen zu laden und dann auf den Wänden abzulagern, wurden radioaktive Staubteilchen niedergeschlagen und der Niederschlag ausgezählt. Verwendet wurden gepulverte radioaktive Mineralien. Die 5esamte Aktivität lagerte sich innerhalb einer bestimmten Entfernung vom Einzitt in das Feld ab, und es wird aus ihr mit Hilfe der Sauggeschwindigkeit auf die Volumenkonzentration der Aktivität geschlossen. Am Ausgang des Rohres entielt der Gasstrom keine Aktivität in Gestalt von Teilchen fester Stoffe mehr. Auf rerschiedenartige Anwendungsmöglichkeiten der Anordnung wird kurz hincewiesen.

1734 R. F. Obrycki, R. M. Ball and W. C. Davidon. Economical shielding for sulticurie sources. Nucleonics 11, 1953, Nr. 7, 8, 52 - 53. (Juli.) (Chicago, Ill., Nucl. Instrum. a. Chem. Corp.) Der hier beschriebene Behälter für ein starkes to 60-Präparat besteht aus einem in den Erdboden eingelassenen Messingrohr, das das Präparat, auf die Stirnseite eines Weicheisenstabes montiert, versenkt sird. Das Ausfahren geschieht durch sukzessives Einschalten einer Anzahl von fagnetspulen, die den Messingzylinder umgeben und die das Präparat auch in estimmten Zwischenlagen festhalten können.

11735 A. Flammersteld. 188 Rem, ein neues Kern-Isomer von T=18,7 min Halbwertszeit. Z. Naturf. 8a, 217-218, 1953, Nr. 2/3. (Febr./März.) (Mainz, Max Planck-Inst. Chem.) Die Aktivität entsteht bei Bestrahlung von Re mit schneller und verlangsamten Be + D-Neutronen durch einen  $(n,\gamma)$ -Prozeß; Wirkungs querschnitt bei thermischen Neutronen  $1,0\cdot 10^{-24}$  cm², bezogen auf natürliche Isotopengemisch. Durch Absorption wurde eine Elektronenstrahlung von etw 60 keV und eine Gamma-Strahlung von ebenfalls 60 keV gemessen. Es liegt ein isomerer Kern vor, der wohl durch E 3- oder M 3-Strahlung in den Grundzustam übergeht.

11736 G. Weber und A. Flammersfeld. Zur Kernisomerie beim  $^{102}$ Ir. Z. Naturf 8a, 580 – 581, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Mainz, Max-Planck-Inst. Chem.) Messungen at Ir $^{102}$ m (1,45 min) mit Beta-Spektrometer und nach der Absorptionsmethode. Die Aktivität geht zu 99,9% durch isomeren Übergang in Ir $^{102}$ (74,3 d) über und zu etwa 0,1% durch Beta-Zerfall in Pt $^{102}$ . Es wurden keine Anzeichen für das vor Goldhaber behauptete Gamma-Kontinuum beim isomeren Übergang gefundet (< 0,1%). Die Energie des isomeren Zustands beträgt 56,0 keV. Daniel.

11737 H. Daniel, L. Koester und Th. Mayer-Kuckuk. Der Zerfall von  $Mg^{27}$ . Z Naturf. 8a, 447—448, 1953, Nr. 7. (Juli.) (Heidelberg, Max-Planck-Inst. med Forschg., Inst. Phys.) Messungen nach der Absorptionsmethode, mit einem Szintillations- und mit einem Linsenspektrometer. Dem angegebenen Zerfalls schema zufolge zerfällt  $Mg^{27}(9.51\pm0.03~{\rm min})$  über drei Beta-Gruppen von 1,59 1,75 und 2,60 MeV zu mit 1,02 bzw. 0,84 MeV angeregtem Al $^{27}$ bzw. zum Grundzustand von Al $^{27}$ . Die angeregten Al-Niveaus gehen mit je einer Gamma-Strahlung in den Grundzustand über. Die beiden ersten Beta-Gruppen sind erlaubt.

11738 Gerhart von Glerke. Ein photographischer Impulsspektrograph und die Niveaus des N15- und O17-Zwischenkernes. Z. Naturf. 8a, 567-578, 1953, Nr. 9 (Sept.) (Heidelberg, Univ., Max-Planck-Inst. med. Forschg., Inst. Phys. u. Univ., I. Phys. Inst.) Das durch Stetter und Bothe erstmalig auf die Wilhelmysche Methode zur Spektroskopie hochangeregter Zwischenkerne angewandte Verfahren zur Vermeidung des Wandeffektes wurde weiter vervollkommnet und durch einen hochauflösenden, kontinuierlichen Impulsspektrographen ergänzt Damit wurde das Energiespektrum der N14(n, p)- und (n, a)-Reaktionsprodukte erneut bis 3,3 MeV aufgenommen und hiernach das Termschema des N15 zwischen etwa 11 und 15 MeV aufgestellt. Befriedigende Übereinstimmung mit anderweitigen Messungen konnte erreicht werden, indem für den Endkern durchweg der Grundzustand angenommen wurde. Zu den bisher bekannten wurden verschiedene Terme neu aufgefunden. Weiter wurde die O16 (n, a)-Reaktion in derselben Weise untersucht. Reaktionsprodukte traten bis 7 MeV auf. Durch die hierbei beobachteten Maxima sind viele angeregte Zustände des Zwischenkerns O<sup>17</sup> zwischen 7 und 13 MeV Anregungsenergie wahrscheinlich gemacht, von denen bisher nur ein kleiner Teil bekannt war. Bei der notwendigen Energieeichung wurde das Verhältnis der a-Ionisierungsarbeiten von N<sub>2</sub> zu O<sub>2</sub> zu 1,10 + 0,01 bestimmt. Knecht.

11739 Th. Mayer-Kuckuk. Messungen über den Zerfall von  $Ti^{51}$ ,  $Al^{28}$ ,  $Mg^{27}$  und  $Cl^{54}$ . Z. Naturf. 9a, 338 – 346, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Heidelberg, Max-Planck-Inst. med. Forschg., Phys. Inst.) Mit einer zur Ausführung von  $\beta$ - $\nu$ - und  $\gamma$ - $\nu$ -Koinzidenzmessungen geeigneten Anordnung von zwei Szintiliationszählern wurden Untersuchungen an folgenden Isotopen ausgeführt: Ti<sup>51</sup>. Beim Zerfall von Ti<sup>51</sup> wurde eine  $\gamma$ -Strahlung von 0,32 MeV gefunden. Al<sup>28</sup>. Eine beim Zerfall von Al<sup>28</sup>

vermutete  $\gamma$ -Strahlung von 2,4 MeV konnte nicht gefunden werden. — Mg²² Für den Zerfall von Mg²² wird ein Zerfallsschema angegeben, wonach eine  $\beta$ -Komponente von 1,6 MeV mit einer  $\gamma$ -Strahlung von 1,0 MeV und eine  $\beta$ -Komponente von 1,7 MeV mit einer  $\gamma$ -Strahlung von 0,84 MeV koinzidiert. — Cl³⁴. Die Existenz bines isomeren Zustandes bei Cl³⁴ wurde bestätigt. Mayer-Kuckuk.

11740 F. Ajzenberg and T. Lauritsen. Energy levels of light nuclei. IV. Rev. mod. Phys. 24, 321—402, 1952, Nr. 4. (Okt.) (Pasadena, Calif., Inst. Technol., Kellogg Radiat Lab.) Die in alter Form vorliegende Tabelle umfaßt das bis August 1952 bekannte Material über die zwischen He<sup>5</sup> und Ne<sup>23</sup> liegenden Kerne. Sie zeichnet eich von ihren Vorgängern durch infolge verbesserter Meßmethoden ermöglichte genauere Energieangaben und, wohl noch wichtiger, vielfach eindeutige Spin- und Paritätszuordnungen aus.

1741 E. D. Klema and F. K. McGowan. Gamma-gamma angular correlation in Pd100. Phys. Rev. (2) 92, 1469–1472, 1953, Nr. 6. (15. Dez.) (Oak Ridge, Tenn., Nat. Lab.) Die Winkelkorrelation der 624–513 keV-Gamma-Kaskade und die ler 1045–513 keV-Gamma-Kaskade von Pd100 wurden mit einem Koinzidenzzintillationsspektrometer unter Verwendung verdünnter Rutheniumchloridösung als Quelle zu  $1+(0,3456\pm0,0079)\,P_2(\cos\vartheta)+(1,109\pm0,012)\,P_4\cos\vartheta$ ) bzw.  $1+(0,0921\pm0,0027)\,P_2(\cos\vartheta)+(0,0350\pm0,0092\,P_4(\cos\vartheta)\,$  genessen; die obigen Werte sind schon auf die endliche Winkelauflösung der Appaatur korrigiert. Die geringen Diskrepanzen zwischen der gemessenen Korreation und der theoretischen bei der Spinsequenz 0–2–0 im Fall der ersten Kaskade werden diskutiert. Die Korrelation im Fall der zweiten Kaskade betimmt den Spin des 1550 keV-Niveaus in Pd106 eindeutig zu zwei. Die Intensität er E 2-Beimischung bei der 1045 keV-Strahlung beträgt 4,24  $\pm$  0,140% der M 1-trahlung.

1742 Robert K. Adair. Spin-orbit coupling energy in  $O^{17}$ . Phys. Rev. (2) 92, 491—1493, 1953, Nr. 6. (15. Dez.) (Madison, Wisc., Univ.) Ein mit  $\mathrm{CO}_2$  gefüllter roportionalzähler wurde mit schnellen monoenergetischen Neutronen aus mit rotonen beschossenen dünnen Li-Targets bestrahlt. Die Winkelverteilungen der 10 gestreuten Neutronen wurden aus dem Energiespektrum der O-Rückstoßnen im Neutronenergiebereich 392 bis 1412 keV erschlossen. Resultate: Das 08 MeV-Niveau in  $\mathrm{O}^{17}$  hat gerade Parität und ist wohl das  $\mathrm{D}_{3/2}$ -Niveau eines  $_{3/2}$ -Dubletts; dann liegt das  $\mathrm{D}_{3/2}$ -Niveau 5 MeV über dem  $\mathrm{D}_{5/2}$ -Grundstand. Das 4,56- und 5,39-MeV-Niveau in  $\mathrm{O}^{17}$  haben ungerade Parität und liegen hr als 1,5 MeV über dem niedrigsten Niveau mit Spin  $^{1/2}$ 2 und ungerader Parität. Is mag eine Spin-Bahn-Aufspaltung der Größenordnung 2 MeV oder mehr in der Schale anzeigen.

743 L. P. Gillon, K. Gopalakrishnan, A. De-Shallt and J. W. Mihelich. Nuclear ctroscopy of neutron-deficient Hg isotopes. Phys. Rev. (2) 93, 124–135, 1954.

1. (1. Jan.) (Princeton, N. J., Univ., Palmer Phys. Lab.; Upton, N. Y., okhaven Nat. Lab.) Herstellung der Aktivitäten durch Beschuß von Au mit tonen mittlerer und hoher Energie, Zuordnung der Aktivitäten zu den einzen Isotopen auf Grund der Halbwertszeiten, Anregungsfunktionen u. ä., sung der Konversionslinien mit magnetischem Spektrographen. Insgesamt den etwa 250 Konversionslinien gefunden. Der Multipolcharakter der einzen Gamma-Übergänge wurde aus K.L.-Verhältnissen und oder L.-Konverstraten erschlossen und zu Spin- und Paritatszuordnungen der beteiligten eaus benutzt. Komplizierte Zerfallsschemata mit detaillierten Angaben den für folgende Zerfälle gebracht: Hg<sup>197</sup> → Au<sup>197</sup>: Hg<sup>195</sup> → Au<sup>195</sup> → Pt<sup>195</sup>.

 $Hg^{193} \rightarrow Au^{193} \rightarrow Pt^{193}$  (kein Termschema für  $Pt^{193}$ );  $Hg^{192} \rightarrow Au^{192} \rightarrow Pt^{192}$  (unvollständig);  $Hg^{191} \rightarrow Au^{191} \rightarrow Pt^{191} \rightarrow Ir^{191}$  (kein Termschema für  $Pt^{191}$ ). Diskussion der Resultate s. nachstehendes Ref.

11744 J. W. Mihelich and A. De-Shalit. Some regularities in the nuclear level spacings of Hg, Au, and Pt. Phys. Rev. (2) 93, 135–139, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Upton, N. Y., Brookhaven Nat. Lab., Cambridge, Mass., Inst. Technol., Lab. Nucl. Sci. Engng.) Zur Deutung des experimentellen Materials (8. vorstehendes Ref.) wurden vor allem wegen des Mangels an genauen Intensitätsangaben Familienkinhlichkeiten zwischen den untersuchten Isotopen benutzt. Die Ähnlichkeit zeigt sich am ausgeprägtesten bei der Abhängigkeit der Energiedifferenz zwischen einem Paar von Niveaus mit den Spins j<sub>1</sub> und j<sub>2</sub> als Funktion der Neutronenzahl bei festgehaltener Protonenzahl oder umgekehrt; Kurven werden gebracht für i<sub>13/2</sub> — f<sub>5/2</sub>, h<sub>11/2</sub> — d<sub>3/2</sub>, d<sub>5/2</sub> — d<sub>3/2</sub>, s<sub>1/2</sub> — d<sub>3/2</sub>, p<sub>3/2</sub> — f<sub>5/2</sub> und p<sub>1/2</sub> — f<sub>5/2</sub> als Funktion der Neutronenzahl und h<sub>11/2</sub> — d<sub>3/2</sub>, als Funktion der Protonenzahl. Die Gesetzmäßigkeiten werden eingehend diskutiert. Die Tendenz der M 4-Matrixelemente, bei Annäherung an magische Zahlen zu wachsen, deutet auf größere Reinheit der Zustände nahe den magischen Zahlen hin. Weiter werden diskutiert: Mischung von E 2- und M 1-Strahlung, Systematik der L-Konversion und Vorschläge für weitere Untersuchungen.

11745 M. R. Lee and R. Katz. Radioactivity of Sm153 and Eu155. Phys. Rev. (2) 93, 155-159, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Manhattan, Kans., State Coll.) Messungen mit magnetischem 180°-Spektrometer-Spektrograph mit variablem Feld unter Verwendung isotopenangereicherten Materials. Sm153: Konversionslinien von drei Gamma-Strahlen mit 0,0691; 0,1027 und 0,548 MeV Energie, Beta-Kontinua von 0,255 MeV (9 $^{\circ}_{0}$ ), 0,685 MeV (70 $^{\circ}_{0}$ ) und 0,795 MeV (21 $^{\circ}_{0}$ ); ein viertes Beta-Kontinuum von 0,62 MeV (< 6%) wird postuliert. Dem Zerfallsschema zufolge zerfällt Sm153 (47,0 h; f<sub>1/2</sub>) über die drei ersten Beta-Gruppen zu folgenden Niveaus in Eu<sup>153</sup>: 0,548 MeV ( $g_{7/2}$ ), 0,1027 MeV ( $d_{3/2}$ ) und Grundzustand ( $d_{5/2}$ ), während die postulierte Beta-Gruppe ein Niveau bei 0,1718 MeV (3·10-9 sec; s<sub>1/2</sub>) erreicht. Die Diskrepanz zwischen den Messungen des magnetischen Moments und den Forderungen des Schalenmodells bei der Parität des Grundzustandes von Eu<sup>153</sup> wurde zu Gunsten des Schalenmodells behoben. Eu<sup>156</sup>: Konversionslinien von Gamma-Strahlen mit 0,0593; 0,0858; 0,1045 und 0,1309 MeV Energie, ferner (schwach und nicht sieher) 0,0187 und 0,1368 MeV Energie, Beta-Kontinua von 0,152 MeV (84%) und 0,252 MeV (16%).

11746 Robert M. Kiehn and Clark Goodman. Neutron inelastic scattering. Phys. Rev. (2) 93, 177—178, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Cambridge, Mass., Inst. Technol., Dep. Phys., Lab. Nucl. Sci.) Die unelastische Streuung von Neutronen an Eisen wurde als Funktion der Neutronenenergie von der Schwelle bei 850 keV bis 2,0 MeV untersucht. Dabei wurde das Linienspektrum der y-Strahlen der angeregten Targetkerne mit einem NaJ-Szintillationszähler beobachtet. Der erste angeregte Zustand von Eisen (850 keV) ist eindeutig. Ähnlich sollen Al-, Pb-, Bi- und andere Elemente untersucht werden. Der absolute Wirkungsquerschnitt soll dabei bestimmt werden.

11747 A. A. Ebel and Clark Goodman. Inelastic scattering of neutrons by In <sup>118</sup> and Au<sup>197</sup>. Phys. Rev. (2) 93, 197–198, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Cambridge, Mass., Inst. Technol., Lab. Nucl. Sci.) Durch Bombardieren von Indiumfolien und Goldfolien mit Neutronen aus der Reaktion Li<sup>7</sup>(p, n) (Energiebreite  $\pm$  20 bis 40 keV) wurden die metastabilen Zustände In<sup>115m</sup> und Au<sup>197m</sup> hergestellt. Die Anregungskurve für Gold hat eine Schwelle bei 0,53  $\pm$  0,02 MeV und zeigt in der Form

deutliche Diskontinuitäten bei 1,14  $\pm$  0,03 MeV und 1,44  $\pm$  0,03 MeV, welche den Energieniveaus entsprechen, die in den metastabilen Zustand bei 0,54 MeV zerfallen. Die Anregungskurve für Indium hat eine Schwelle bei etwa 0,60 MeV und zeigt Niveaus bei 0,960  $\pm$  0,04 MeV und 1,37  $\pm$  0,04 MeV. Absolutwerte für die Wirkungsquerschnitte können wegen unpassender Eichung des Szintillationszählers nicht abgeleitet werden.

11748 Donald R. Wiles. Search for the  $p_{1/2}$  isomeric state in  $Tc^{101}$  and identification of energy levels. Phys. Rev. (2) 93, 181–182, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Cambridge, Mass., Inst. Technol., Dep. Chem., Lab. Nucl. Sci.) Messungen mit Zählern, Szintillationsspektrometer und Absorptionsapparatur. Für  $Mo^{101} - Tc^{101}$  wird folgendes Zerfallsschema angegeben:  $Mo^{101}$  (14,6  $\pm$  0,1 min;  $d_5/2$ ) zerfällt über zwei Beta-Komponenten (1,2 MeV, 70%, und 2,2 MeV, 30%) zu 1152 (5/2  $\pm$ ) bzw. 192 (7/2  $\pm$ ) keV angeregtem  $Tc^{101}$ , dessen Grundzustand (14,3  $\pm$  0,1 min;  $g_9/2$ ) über ein 1,4 MeV-Beta-Spektrum in 307 keV angeregtes  $Ru^{101}(g_{7/2})$  übergeht. Bei Zerfall durch M4-Strahlung sollte ein  $p_{1/2}$ -Isomer in  $Tc^{101}$  eine Lebensdauer von etwa 20 d haben. Es wurden keinerlei Anzeichen für ein solches Isomer entdeckt. Vielleicht liegt der  $p_{1/2}$ -Zustand über dem 7/2  $\pm$ -Zustand und kann mit E3-Strahlung und kurzer Lebensdauer zerfallen.

11749 A. W. McReynolds and E. Andersen. Thermal neutron resonance of Sm. Phys. Rev. (2) 93, 195–196, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Kjeller, Norw., Joint Establ. Nucl. Energy Res.) Verff. untersuchten mit einem Kristallspektrometer in dem Energiebereich 0,005–0,18 eV den totalen Wirkungsquerschnitt. Bei 0,096 eV hat Samarium (Sm<sup>149</sup>) eine Resonanz. Die Übereinstimmung mit der Ein-Niveau-Resonanzformel nach Breit-Wigner ist sehr gut oberhalb 0,04 eV. Unterhalb 0,04 eV liegen die gemessenen Wirkungsquerschnitte etwas zu hoch. Dies deutete auf eine weitere Resonanz bei tieferer Energie hin. Das Isotop Sm<sup>152</sup> scheint dafür verantwortlich zu sein.

11750 H. C. Martin, B. C. Diven and R. F. Taschek. Cross sections for production of In<sup>115m</sup> and Au<sup>197m</sup> by inelastic scattering of neutrons. Phys. Rev. (2) 93, 199-204, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Los Alamos, N. Mex., Univ. California, Los Alamos Sci. Lab.) Neutronen aus T(p,n)He³ oder D(d,n)He³, Messungen von den Schwellen Dis 5,5 MeV Neutronenenergie. Die niedrigste mittlere Energie für die Anregung 70n In<sup>115m</sup> wurde zu 440 keV mit einer Streuung von 100 keV gemessen; der Querschnitt steigt zu einem Maximum von 0,36 barn bei 2,5 MeV auf. Entprechend bei Au<sup>197m</sup>: 420 keV, 40keV; 1,3 barn bei 2,5 MeV. Beide Querschnittsurven zeigen Unregelmäßigkeiten, die Energieniveaus in den Targetkernen zuuschreiben sind.

1751 B. Margolis. Inelastic scattering of neutrons near threshold. Phys. Rev. (2) 3, 204-207, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Chalk River, Ont., Can., Atomic Energy Can. td.) Unter Benutzung des Compound-Kern-Modells und unter der Annahme, aß die Niveaus des Compound-Kerns statistisch verteilt sind, werden die Wirungsquerschnitte für unelastische Neutronenstreuung zur Anregung metastabiler ustände von Cd<sup>111</sup> (0,396 MeV) und In<sup>115</sup> (0,335 MeV) berechnet. Es wird der nergiebereich oberhalb der Schwelle betrachtet. Die empfindliche Abhängigkeit ir Wirkungsquerschnitte von Spin und Parität des metastabilen Zustandes wird r den Fall des Cd<sup>111</sup> demonstriert. Ein Vergleich mit experimentellen Werten ird angestellt. Knecht.

752 L. M. Langer and J. W. Starner. The triple gamma-ray cascade in Sb124. 1ys. Rev. (2) 93, 253-254, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Los Alamos, New Mex., Univ.

California, Sci. Lab.) Um zwischen zwei verschiedenen Zerfallsschemata für Sb<sup>124</sup> zu entscheiden, maßen Verff. dreifache Gamma-Koinzidenzen mit einem Szintillationsspektrometer. Die Resultate sind konsistent mit einer 0,64 MeV-0,72 MeV-0,603 MeV-Kaskade.

Daniel.

11753 R. van Lieshout, R. H. Nussbaum, G. J. Nijgh and A. H. Wapstra. Decay of  $Cu^{60}$  and nuclear levels in  $Ni^{60}$ . Phys. Rev. (2) 93, 255—256, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Amsterdam, Holland, Inst. Nucl. Res.) Messung mit Szintillations- und Linsenspektrometer. Beta-Kontinua: 3,84 MeV (7%), 2,96 MeV (19%) und 2,01 MeV (73%): Gamma-Energién: 1,33; 1,8; 0,81 MeV. Zerfallsschema: Cu<sup>60</sup> (24 min) zerfällt über die drei Beta-Gruppen zu folgenden Niveaus in Ni<sup>60</sup>: 1,33; 2,20; 3,16 MeV; Gesamtzerfallsenergie 6,19 MeV.

11754 Philip Shapiro. Angular distribution of protons from the reaction  $Na^{28}$  (d, p)  $Na^{24}$ . Phys. Rev. (2) 93, 290–294, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Iowa City, I., State Univ.) Verf. untersuchte die Winkelverteilung mehrerer Protonengruppen aus der Reaktion Na<sup>23</sup>(d,p)Na<sup>24</sup>. Die Deuteronenenergie war 3 MeV. Die Ergebnisse wurden verglichen mit der Theorie von Butler über die Winkelverteilung von (d,p)-Reaktionen. Dem eingefangenen Neutron wird ein Drehimpuls 1 = 2 zugeordnet bei der Bildung des Grundzustandes von Na<sup>24</sup> aus Na<sup>23</sup>. Da die Parität des Grundzustandes von Na<sup>24</sup> gerade ist, muß wegen 1 = 2 der Grundzustand von Na<sup>23</sup> ebenfalls gerade Parität haben. Die beiden Protonengruppen entsprechend den angeregten Zuständen 0,472 MeV und 0,564 MeV von Na<sup>24</sup> konnten nicht aufgelöst werden. Der Verf. ist der Meinung, daß der eine Zustand durch den Einfang eines Neutrons mit l = 0 gebildet wird und der andere durch ein Neutron mit 1 = 2. Danach würden beide Zustände gerade Parität haben und die möglichen Spinwerte würden 1 oder 2 für den einen Zustand und 1, 2, 3 oder 4 für den anderen Zustand sein. Die Ergebnisse über das 1,341 MeV-Niveau des Na<sup>24</sup> zeigen, daß der Einfang eines Neutrons mit 1 = 0 stattfindet. Darum hat dieser Zustand gerade Parität und einen Spin 1 oder 2. Knecht.

11755 G. M. Temmer and N. P. Heydenburg. Coulomb excitation of heavy and medium heavy nuclei by alpha particles. Phys. Rev. (2) 93, 351-353, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Washington, D. C., Carnegie Institut. Wash., Dep. Terrest. Magn.) Anregung mit Protonen oder (besser) Alpha-Teilchen von bis zu 3,8 MeV Energie, Nachweis der Strahlung der angeregten Kerne mit Szintillationsspektrometer. In einer Tabelle sind Targetkern, dessen Isotopenhäufigkeit, beobachtete Gamma-Energie und -Intensität und bekannte, in Frage kommende Gamma-Energie für 3 MeV-Alpha-Teilchen und Niveaus unter 0,5 MeV aufgeführt; Targetkerne: Li', F<sup>19</sup>, Na<sup>23</sup>, Sc<sup>45</sup>, Ti<sup>47</sup>, V<sup>51</sup>, Mn<sup>55</sup>, Fe<sup>57</sup>, Zn<sup>67</sup>, Ge<sup>73</sup>, As<sup>75</sup>, Se<sup>77</sup>, Rb<sup>85</sup>, <sup>97</sup>, Sr(?), Zr, Mo<sup>95</sup>, Rh<sup>103</sup>, Pd<sup>105</sup>, Cd<sup>111</sup>, In<sup>115</sup> (mit Protonen), Sb<sup>123</sup>, Cs<sup>123</sup>, Pr<sup>141</sup>, Sm<sup>152</sup>, Yb<sup>170</sup>, Ta<sup>181</sup>, W<sup>182</sup>, 1<sup>184</sup>, 1<sup>186</sup>, Tl<sup>205</sup>, Th<sup>222</sup>.

11756 L. G. Elliott, R. L. Graham, J. Walker and J. L. Wolfson. Spins and parities of energy levels in  $Pb^{208}$ . Phys. Rev. (2) 93, 356, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Chalk River, Ont., Can., Atomic Energy Can. Ltd., Phys. Div.) Eine Messung der K-Konversionskoeffizienten der Gamma-Strahlen mit 2,62; 0,583; 0,860 bzw. 0,511 MeV in Pb<sup>208</sup> durch direkte Bestimmung der Elektronen- und der Quantenitensität und eine Messung der Winkelkorrelation ausgewählter Paare der Gamma-Strahlen führten zu folgendem Termschema für Pb<sup>208</sup>: Grundzustand 0 + ; 2,615 MeV 3 - ; 3,198 MeV 5 - ; 3,475 MeV 4 - ; 3,709 MeV 5 - ; Für das 3,19 MeV wurden  $2,4 \pm 1 \cdot 10^{-10}$  see als Lebensdauer gemessen.

11757 R. A. Sharp and R. M. Diamond, A new titanium nuclide: Ti<sup>44</sup>, Phys. Rev. (2) 93, 358 – 359, 1954, Nr. 2, (15, Jan.) (Cambridge, Mass., Harvard Univ., Dep.

Chem.) Durch Beschuß von gereinigtem Scandiumoxyd mit Protonen von 30 bis 45 MeV wurde eine Ti-Aktivität mit  $2.7\pm0.7$  a Halbwertszeit erzeugt, die an ihrer durch Abtrennung und Strahlungsmessung identifizierten Tochter Sc<sup>44</sup> als Ti<sup>44</sup> erkannt wurde. Im Szintillationsspektrometer wurde eine Gamma-Strahlung von  $160\pm60$  keV beobachtet. Dem vorgeschlagenen Schema zufolge zerfällt Ti<sup>44</sup> durch Elektroneneinfang zu einem 0.16 MeV-Niveau in Sc<sup>44</sup>. Ein Zerfall zu Sc<sup>44m</sup> wurde nicht festgestellt.

11758 D. E. Diller and M. F. Crouch. The branching ratio of the Be9 (a, n) C12\* reaction. Phys. Rev. (2) 93, 362, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Case Inst. Technol.) Es wurden dünne Be-Targets mit Po-a-Teilchen beschossen und die Neutronen- und γ-Emission untersucht. Mit einem NaJ(Tl)-Detektor wurde eine einfache y-Energie von 4,4 MeV beobachtet in Übereinstimmung mit den Ergebnissen anderer Veröffentlichungen. Dann wurden verzögerte γ-n-Koinzidenzen in Verbindung mit einem Differentialimpulsanalysator gemessen und die Koinzidenzrate als Funktion der Impulshöhe des v-Detektors gemessen. Das Koinzidenz-y-Spektrum mit einem einfachen Maximum bestätigt, daß nur ein angeregtes Niveau von C<sup>12</sup> für  $E_a \leq 5.3$  MeV beteiligt ist. Damit konnte nun das Verzweigungsverhältnis b bestimmt werden, wo b der Bruchteil der Fälle ist, in denen die Reaktion zur Anregung dieses Niveaus führt. Für b wurde 0,60 + 0,06 erhalten. Ein zusätzlicher systematischer Fehler infolge verschiedener Ansprechwahrscheinlichkeit des Neutronendetektors bei verschiedener Neutronenenergie kann noch existieren. Knecht.

11759 B. L. Tucker and E. C. Gregg. Resonances in the Li' (v, p) He<sup>6</sup> cross section and the high-energy limit of bremsstrahlung spectra. Phys. Rev. (2) 93, 362, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Case Inst. Technol.) Das β-aktive He<sup>6</sup> dient als Mittel zum Nachweis der Li<sup>7</sup>(y,p)He<sup>6</sup>-Reaktion mit einem Szintillationszähler während der Totzeit des Betatrons. Die resultierende Aktivierungskurve zeigt zwei betonte Stufen von 0,1 MeV Breite. Es gehen insgesamt 4 Faktoren ein in dieses scharfe Anwachsen der Aktivität: 1. Resonanzen im (γ,p)-Wirkungsquerschnitt; 2. die Form der eigentlichen Bremsstrahlungskurve; 3. der Effekt der Dicke des Betatrontargets; 4. Expansionsfehler des Elektronenstrahles. Die Ergebnisse zeigen, daß die Resonanzen scharf sind mit einer Breite von annähernd 0,06 MeV. Die kurzwellige Grenze des Bremsstrahlungsspektrums hat die Form einer Stufenfunktion, und die in Erscheinung tretende Targetdicke ist weit geringer als die physikalische Dicke. Die beiden Resonanzen liegen bei 15,0 und 15,4 MeV. Weitere Resonanzen sind wahrscheinlich, aber nicht aufgelöst. Man nimmt an, daß diese Resonanzen Energieniveaus des Li7-Kernes bei 15,0 und Knecht. 15,4 MeV anzeigen.

11760 P. C. Gugelot. Level densities of nuclei from the inelastic scattering of 18-Mev rotons. Phys. Rev. (2) 93, 425-433, 1954, Nr. 3. (1. Febr.) (Princeton, N. J., Iniv., Palmer Phys. Lab.) Protonen mit einer Energie von 18,3 MeV wurden an Al, Fe, Ni, Cu, Ag, Sn, Pt und Au gestreut. Das Energiespektrum der unelastisch estreuten Protonen wurde mit Hilfe eines Impulsspektrometers ausgemessen. Aus dem Protonenspektrum läßt sich in einfacher Weise die Dichte der angeregten siveaus des nach der Streuung zurückbleibenden Kernes berechnen. Die Messunen ergaben, daß die Protonen nur angenähert eine Maxwelle-Verteilung besitzen. Die Niveaudichte nimmt etwa exponentiell mit der Anregungsenergie zu. Entgegen en aus dem statistischen Modell gewonnenen Aussagen ist die Richtungserteilung der gestreuten Protonen anisotrop. Dies deutet darauf hin, daß die treuung nieht vollständig über die Bildung eines Zwischenkerns erfolgt, sondern aß z. Tl. eine direkte Wechselwirkung mit den Nukleonen in der Kernoberflache

vorhanden ist. Die gemessenen Streuquerschnitte werden mit den Vorhersagen des statistischen Modells verglichen und Abweichungen eingehend diskutiert.

H. Schopper.

11761 Edmund A. Milne. Energy levels in N14 from the scattering of protons by C13. Phys. Rev. (2) 93, 762-767, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Pasadena, Calif., Inst. Technol., Kellogg Radiat. Lab.) Der Wirkungsquerschnitt der elastischen Streuung von Protonen an C12 und C13 wurde für einen Energiebereich von 0,45 bis 1,60 MeV und für Winkel zwischen 50° und 160° im Schwerpunktsystem gemessen. Die Protonen wurden mit Hilfe eine Bandgenerators beschleunigt. Ihre Energiehomogenität war besser als 0,05%. Die gestreuten Protonen wurden mit Hilfe eines doppeltfokussierenden Spektrometers analysiert. Dadurch konnten die an C12 bzw. Ĉ13 gestreuten Protonen getrennt werden. Dies war jedoch nur für Streuwinkel größer als 90° möglich. Für kleinere Winkel wurde eine Trennung erreicht, indem zunächst natürlicher Kohlenstoff und dann auf 61 % mit C13 angereicherter als Streusubstanz verwendet wurde. Es wurden folgende angeregte Zustände für  $N^{14}$  gefunden: 8,06; 8,62; 8,90 und 8,98 MeV. Ein breites Niveau wurde bei 8,70 MeV festgestellt. Durch eine vorläufige Auswertung der Meßergebnisse konnten die Spins und Paritäten dieser Zustände angegeben werden. Die Wirkungsquerschnitte für die Streuung an C12 lagen etwa 6 bis 8% über den theoretischen. Eine schon bekannte Resonanz der Reaktion C<sup>12</sup>(p,y) bei 460 keV wurde bestätigt. H. Schopper.

11762 J. R. Holt and T. N. Marsham. An investigation of (d, p) stripping reactions. I. Apparatus and results for aluminium. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 66, 249-257, 1953, Nr. 3 (Nr. 399A). (März.) (Liverpool, Univ., Nucl. Phys. Res. Lab.) Die Auffängerdicke betrug 1-2 cm Luftäquivalent. Auf einer konzentrisch um den Auffänger beweglichen Drehscheibe befand sich zum Protonennachweis ein Dreifachproportionalzählrohr, davor eine Luftzelle mit veränderlichem Druck und eine Absorbervorrichtung. Die drei Proportionalzähler waren innerhalb eines Behälters vereinigt, ihre empfindlichen Volumina durch Al-Folien getrennt. Sie hatten die Form kurzer Zylinder mit Achsenrichtung parallel zur Richtung der einfallenden Teilchen, in der Mitte jeweils in Richtung eines Durchmessers zueinander parallel 0,1 mm W-Drähte, Füllung 260 Torr A+4%CO2. Das Rohr auf der Seite des Teilcheneintritts hatte den kleinsten, das letzte den größten Durchmesser, um möglichst wenig von den in den Al-Folien gestreuten Teilchen zu verlieren. Gezählt wurden die Teilchen, die das erste und zweite, nicht aber das dritte Rohr erreichten. Für verschiedene p-Gruppen wurden so die differentiellen Reichweitespektren zwischen -5 und +140° aufgenommen. Für die Reaktion Al<sup>27</sup>(d,p)Al<sup>28</sup> wurden drei p-Gruppen gefunden, die Winkelverteilungen der dem Grund- bzw. ersten Anregungszustand entsprechenden gemessen und mit den Theorien von Butler sowie von Bhatia u. a. verglichen. Es wird geschlossen, daß in dem aus einem Dublett bestehenden Grundzustand des Al28 beide Niveaus Spin 2 oder 3 haben und gleiche Parität wie Al27. Bei dem ebenfalls aus einem Dublett bestehenden ersten Anregungszustand müßte das eine Niveau Spin 2 oder 3, das andere einen ganzzahligen Spin zwischen 0 und 5 besitzen.

G. Schumann.

11763 J. R. Holt and T. N. Marsham. An investigation of (d, p) stripping reactions. II. Results for the isotopes of magnesium. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 66, 258 bis 267, 1953, Nr. 3 (Nr. 399A). (März.) (Liverpool, Univ., Nucl. Phys. Res. Lab.) Die abgetrennten Isotope 24, 25, 26 standen als metallische Schichten von einigen mg zur Verfügung und wurden in Oxydschichten auf Pt umgewandelt. Protonen von Pt wurden nicht gefunden, dagegen störte O bei den energiearmen p-Gruppen, so daß zusätzliche Messungen an dem häufigsten Isotop 24 mit

natürlichem Mg durchgeführt wurden. Das Reichweitespektrum unterhalb 130 mg/cm² Al wurde erstmalig untersucht. Für Mg²⁵ fanden sich vier p-Gruppen entsprechend Energieniveaus bei 4,62 ± 0,05; 5,05 ± 0,08; 5,49 ± 0,05; 6,40 ± 0,05 MeV; für Mg²⁵ zwei für 7,29 ± 0,06; 8,28 ± 0,06 MeV; für Mg²⁵ eine für 3,50 ± 0,05. Aus dem Vergleich der gemessenen Winkelverteilungen und mittels geeigneter Parameter nach der Theorie von Butler bzw. von Bhatia u. a. berechneter Kurven wurden für eine Reihe von Zuständen der drei Kerne die wahrscheinlichsten Werte für Spin und Parität abgeleitet. Bei Anwendung der Theorie von Butler ergaben sich bezüglich der Bahnmomente eindeutige Werte, wenn ein Radius nach Gamow und Critchfield benutzt wurde. Bei der Theorie von Bhatia u. a. war die Radiuswahl etwas schwierig, bei festem Radius ergaben sich nicht immer eindeutige Bahndrehimpulse bzw. beim Ausgehen von festen 1-Werten kein eindeutiger Radius. Allgemein scheint die charakteristische Abstreifverteilung von einem isotropen Untergrund überlagert zu sein, welcher der Reaktion mit Zwischenkernbildung entspricht.

11764 A. J. Salmon and E. K. Inall. The angular correlation of the protons and γ-radiation from the reaction °Li (d, p) γLi\*γγLi. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 66, 297—303, 1953, Nr. 3 (Nr. 399A). (März.) (Aldermaston, Berks., Ass. Electr. Ind., Res. Lab.) Abgetrenntes Li<sup>6</sup> wurde mit 410 keV-Deuteronen beschossen. Als Nachweisgeräte für Protonen und γ-Strahlung dienten Szintillationszähler (Anthracen bzw. NaJTl). Da wegen der Schwankungen der Strahlintensität, Wanderungen des Strahls über die Blenden und Verschiedenheiten in der Auffängerdicke die Zufallskoinzidenzen schlecht zu schätzen waren, wurde ihr überwiegender Teil mittels einer Koinzidenzschaltung mit 9,5·10-8 sec Verzögerung (Littauer, diese Ber. 31, 1400, 1952) gesondert registriert. Die Haupt-Koinzidenzschaltung mit einer Auflösung von 1,5·10-8 sec registrierte wahre und zufällige Koinzidenzen. Die Zahl der p-γ-Koinzidenzen wurde isotrop gefunden. Dies macht den Spin J = ½ für den ersten Anregungszustand des Li² sehr wahrscheinlich, der auch auf Grund anderer Reaktionen zu erwarten ist. G. Schumann.

11765 W. D. Brodie. Lens spectrometer study of the disintegration of <sup>233</sup>Pa. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 397 -412, 1954, Nr. 5 (Nr. 413A). (1. Mai.) (Edinburgh, Univ., Dep. Natur. Philos.) Eine eingehende Neuuntersuchung mit drei verschiedenen Präparaten erstreckte sich auf den Energiebereich 4 570 keV. Aus den Umwandlungslinien oberhalb 19 keV ergaben sich zwölf γ-Euergien in guter Übereinstimmung mit älteren Arbeiten. Von außerdem früher angeführten "Strahlungen wurde eine solche von 377 keV nicht, die schwache bei 272 keV lagegen wenigstens bei einem Präparat gefunden. Die Messung der relativen Intensitäten der Umwandlungslinien stand im Einklang mit der von Elliott und UNDERHILL (oberhalb 37 keV) (Atomic Energy Res. Establ. Harwell Rep. HAR 761, 1952). Bei den niedrigsten Energien wurden neben Umwandlungslinien AUGER-Elektronen-Linien identifiziert, und es wird die Existenz einer 17 keV-y-Strahlung geschlossen. Die Analyse des kontinuierlichen β-Spektrums lieferte lrei Teilspektren mit Maximalenergien von 568  $\pm$  5, 256  $\pm$  4, 140  $\pm$  14 keV und ntensitäten von 5, 57, 38%. Auf Grund der gefundenen Daten wird ein Zerfallschema vorgeschlagen, das mit Ausnahme der B-Übergänge dem von Keller und 'ORK (s. diese Ber. 32, 1775, 1953) entspricht. Dabei wurde die niedrigste βlaximalenergie in ca. 145 und ca. 165 keV aufgespalten, um den gemessenen Daten der 17 keV-v-Strahlung gerecht zu werden. Koinzidenzmessungen könnten ie Verhältnisse genauer klären. Die Zahl der pro Zerfallsakt emittierten Elekonen ergab sich mit 2,0 + 0,15 merklich niedriger als bei Seaborg, Gofman nd Stoughton (Univ. Calif. Radiation Lab. Rep. A 192, 1942) und KARRAKER bid. Rep. AECD 3154, 1951), der mit einem fensterlosen Zählrohr vielleicht die

M-Auger-Elektronen von ca. 2 keV und in gewissem Ausmaß die M-Röntgen-Strahlung mit erfaßt hat.

G. Schumann.

11766 S. E. Hunt, W. M. Jones, J. L. W. Churchill and D. A. Hancock. The determination of the resonant energies for proton capture by 23Mg and 25Mg below 550 keV, and measurement of the half lives of 25 Al and 26 Al. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 443-449, 1954, Nr. 5 (Nr. 413A). (1. Mai.) (Aldermaston, Berks., Assoc. Elect. Industr. Ltd., Res. Lab.) Bestrahlt wurde mit Protonen eines elektrostatischen Generators, deren Energie mittels eines elektrostatischen Ablenksystems genau gemessen wurde. Als Auffänger dienten Aufdampfschichten verschiedener Dicke aus natürlichem Mg. Bei massenspektrographisch abgetrennten Mg24- und Mg<sup>25</sup>-Auffangschichten war die Unsicherheit in Dicke und Gleichförmigkeit so groß, daß sie nur zur Sicherung der Zuordnung der Resonanzen zu den einzelnen Isotopen verwendet werden konnten. Die erzeugte Aktivität wurde mit einem Fensterzähler (7 mg/cm²) im Vakuum gemessen. Der scheibenförmige Auffänger war drehbar angeordnet, und es wurde entweder in Ruhe 30 sec bestrahlt und dann die bestrahlte Stelle vor das Zählrohr geschwenkt oder bei Rotation kontinuierlich bestrahlt und nach Ablauf der ersten 30 sec gezählt. Gefunden wurden Resonanzen für Mg24 bei 225,5  $\pm$  0,2 und 418,4  $\pm$  0,4 keV mit Halbwertsbreiten von 6,0  $\pm$  1 und  $2.5 \pm 0.5$  keV sowie für Mg<sup>25</sup> bei  $316.7 \pm 7$ ;  $391.5 \pm 0.5$ ;  $495.6 \pm 0.6$ ; 513,4  $\pm$  0,7; 530,4  $\pm$  0,7 keV mit Halbwertsbreiten von 12,0  $\pm$  1; 8,0  $\pm$  1; 5,0  $\pm$  1; 3,0  $\pm$  1; 3,0  $\pm$  1 keV im Einklang mit Tangen (K. Norske Vidensk. Selsk. Skr. Nr. 1, 1946), aber wesentlich genauer als dort. Die Halbwertszeitbestimmung erfolgte an den abgetrennten Isotopen nach 30 sec Bestrahlung, wobei die Untersetzung alle 2 sec automatisch geändert wurde. Die statistische Genauigkeit lag bei ca. 3%. Gemessen wurde 7.62 + 0.13 sec für Al<sup>25</sup> und 6.68 + 0.11 sec für Al<sup>26</sup>. G. Schumann.

11767 G. C. Reid. Energy levels in 10B and 8Be. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 466-468, 1954, Nr. 5 (Nr. 413A). (1. Mai.) (Edinburgh, Univ., Dep. Natur. Philos.) Die Neutronen der Reaktionen Be<sup>9</sup>(d,n)B<sup>10</sup> und Li<sup>7</sup>(d,n)Be<sup>8</sup> wurden mit einem Spektrometer untersucht, das diejenigen aus einem (CH<sub>2</sub>)<sub>n</sub>-Film stammenden Rückstoßprotonen registriert, welche dieselbe Richtung und daher dieselbe Energie wie die einfallenden Neutronen haben. Es besteht aus einem Dreifach-Proportionalzählrohr-Teleskop, bei dessen Koinzidenzen die Impulshöhen im zweiten Rohr gemessen werden. Die Auflösung hängt von der spezifischen Ionisierung ab und ist deshalb nur für einen kleinen Energiebereich gut. Daher wurden zwischen erstem und zweitem Zählrohr Al-Absorber eingeschoben, um weitere Energiebereiche zu überdecken. Das Spektrometer wurde geeicht mit D-D-Neutronen. Die Reaktion Be<sup>9</sup>(d,n)B<sup>10</sup> lieferte außer den bekannten n-Gruppen mit 1,50: 2,78; 4,34; 4,86 MeV solche bei 3,16 und 2,12 MeV in Bestätigung von Beobachtungen von Dyer und Bird (Aust. J. Phys. 6, 45, 1953) und AJZENBERG (Phys. Rev. 82, 43, 1951). Für die letzte folgt Q = 1,47 MeV und damit die Existenz eines B10-Niveaus bei 2,88 ± 0,10 MeV. Bei der Reaktion Li7(d,n)Be8 wurde der Neutronenenergiebereich 9-11 MeV untersucht und eine breite n-Gruppe bei ca. 9,9 MeV gefunden. Diese würde einem Be<sup>8</sup>-Niveau bei  $5.44 \pm 0.10~{
m MeV}$  entsprechen. Da eine genaue Kontrolle des Energiewertes fehlt, ist das nicht ganz sicher, stimmt aber mit TITTERTON (Rep. Birmingham Conf. Nucl. Phys. 1953, p. 11) überein, während ein früher mehrfach genanntes Niveau bei 4,9 MeV entsprechend einer n-Energie von 10,4 MeV nicht gefunden wurde. G. Schumann.

11768 J. R. Prescott. The decay of <sup>207</sup>Bi and the energy levels of <sup>207</sup>Pb. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 540—552, 1954, Nr. 6 (Nr. 414A). (1. Juni.) (Oxford, Clarendon Lab.) Bi<sup>207</sup> wurde durch Beschuß von natürlichem Pb mit 25 MeV-Protonen im

Zyklotron und chemische Abtrennung gewonnen. Die Messungen begannen nach Abklingen der Bi205-Aktivität, gemessen wurde mit NaJTl-Szintillationszählern. 2-Strahlungen von 0,57; 1,07; 1,76; 2,47 MeV mit relativen Intensitäten von 1.57; 1: 0,16: 0,0072 wurden beobachtet und nicht-verzögerte Koinzidenzen mit der K-Strahlung für die ersten drei dieser Energien (bei 2,47 MeV war die Intensität zu gering). Solche Koinzidenzen wurden ferner gefunden für eine y-Energie von 1,46 MeV, während die Untersuchung des y-Spektrums mit einem Szintillationsspektrometer keine solche Strahlung zeigte. Aber auch bei  $\gamma$ - $\gamma$ -Koinzidenzmessungen trat diese Strahlung auf, und zwar ebenso wie 1,07 und 1,76 MeV in Koinzidenz mit 0,57 MeV. Mehrfache Kaskaden, welche die 0,57 MeV-Strahlung einschließen, wurden nicht gefunden. Auf Grund der Messungen muß das Niveauschema des Pb207 von PRYCE (Proc. phys. Soc., Lond. (A) 65, 773, 1952) etwas abgeändert werden. Dieses weist ein metastabiles 1,63 MeV-Niveau (1,1/2) auf von 0,82 sec Lebensdauer entsprechend der älteren Beobachtung verzögerter Kaskaden 1,06 ± 0,57 MeV. Die hier auftretende nicht-verzögerte Kaskade 1,07 + 0,57 MeV läßt sich aber in die übrigen Daten nicht anders einordnen, als daß bei ca. 1,63 MeV ein weiteres Niveau angenommen wird, wobei die Zuordnung f 7/2 am wahrscheinlichsten ist. Die Verhältnisse bedürfen weiterer experimenteller Klärung. G. Schumann.

11769 J. P. Blaser, F. Boehm und P. Marmier. Der Zerfall von Sb120. Helv. phys. acta 23, 623–626, 1950, Nr. 6/7. (10. Dez.) (Zürich, ETH.) Die Strahlung des Sb120 aus der Reaktion Sn120(p,n)Sb120 wurde mit einem magnetischen Linsenspektrographen untersucht. Das Positronenspektrum zeigte ein Hauptspektrum mit  $E_{\rm max}=1,70\pm0,02$  MeV und ein zweites mit  $E_{\rm max}=2,4\pm0,05$  MeV, dessen Intensität 1/, des Hauptspektrums war. Mit Hilfe von Sekundärelektronen aus Pb wurden drei  $\gamma$ -Linien mit Energien von 0,90  $\pm$  0,03, 1,30  $\pm$  0,03 und 2,20  $\pm$  0,05 MeV gefunden. Ein Zerfallsschema ist angegeben, in das der 2,4 MeV-Positronenübergang nicht eingepaßt werden konnte.

11770 F. Boehm, P. Marmier und P. Preiswerk. Relative Wirkungsquerschnitte ür die Anregung von Isomeren- und Grundzuständen durch die (pn)-Reaktion. Telv. phys. acta 25, 599—604, 1952, Nr. 5. (15. Sept.) (Zürich, ETH, Phys. nst.) Für 14 Kerne im Bereich von Z = 21 bis 80 werden für 6,7 MeV-Protonen lie angegebenen Verhältnisse der Wirkungsquerschnitte gemessen. Nur bei "Mns² findet man den hohen Wert von 12 ± 3, während er sonst zwischen 0,42 and 1,2 liegt. Die Untersuchung wurde vorgenommen, um festzustellen, ob bei der ohen Protonenenergie von 6,7 MeV noch eine deutliche Abhängigkeit des Virkungsquerschnitt-Verhältnisses von Spindaten der beteiligten Zustände und ierne feststellbar ist. Die Ergebnisse zeigen, daß tatsächlich die Spinabhängigkeit och vorhanden ist.

1771 D. Mueder und P. Prelswerk. Untersuchung von  $\gamma$ -Spektren mit dem Scin-Uationsspektrographen. Helv. phys. acta 24, 625–627, 1951, Nr. 6. (31. Dez.) ürich, ETH.) Mit Hilfe eines Szintillationsspektrographen mit photographiher Registrierung der Amplitudenverteilung wurden bei Cu<sup>56</sup> eine  $\gamma$ -Linie von 045  $\pm$  0,01 MeV und beim Rh<sup>106</sup> zwei  $\gamma$ -Linien von 0,56  $\pm$  0,01 und 1,1  $\pm$  0,1  $^{2}$ V gemessen. Außerdem wurde das beim Elektroneneinfang des Fe<sup>55</sup> emittierte ntinuierliche  $\gamma$ -Spektrum ausgemessen und aus dessen Grenzenergie die Zerfallsergie des Fe<sup>55</sup> zu 0,205 MeV bestimmt.

772 Robert Schr. Relative Wahrscheinlichkeit von Positronenaussendung und ktroneneinfang bei den Isotopen Na<sup>22</sup>, Mn<sup>52</sup>, Zn<sup>65</sup>, Br<sup>77</sup> und Tc<sup>93</sup>, Z. Phys. 137,

 $523-544,\ 1954,\ Nr.\ 5.\ (2.\ Juni.)$  (Heidelberg, Inst. Phys., Max-Planck-Inst. Med. Forsch.) Bei der benutzten, nur auf Isotope mit Kern-Gamma-Strahlung anwendbaren Methode werden Gamma-, Positronen- und K-Röntgen-Strahlung in zwei Vielfachzählrohren in Koinzidenz (0,6  $\mu{\rm sec}$  Auflösezeit) nachgewiesen; Ablenkung der Positronen im Magnetfeld. Bei Na²² erfolgen (9  $\pm$  5%) aller Zerfälle durch K-Einfang. Bei Mn⁵² beträgt das Verzweigungsverhältnis  $N_+/(N_++N_e)$ 0,332  $\pm$ 0,026. Bei Zn⁵⁵ führt der Positronenübergang nur zum Grundzustand. 48,5% der Einfangprozesse gehen zum angeregten Niveau in Cu⁵⁵. Das Verzweigungsverhältnis der Übergänge zum Grundzustand ist 0,0385  $\pm$ 0,0023. Bei Br³² gehen alle Positronen und 38% der Einfangprozesse zum Grundzustand bei einem Verzweigungsverhältnis 0,0122  $\pm$ 0,001. Die gemessenen Verzweigungsverhältnisse stimmen mit den theoretischen überein.

11773 S. E. Hunt, W. M. Jones and J. L. W. Churchill. Measurement of the end point energy of positrons from 25Al. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 479-480, 1954, Nr. 5 (Nr. 413A). (1. Mai.) (Aldermaston, Berks., Assoc. Elect. Industr. Ltd. Res. Lab.) Al25 wurde durch Beschuß von natürlichem Mg mit Protonen hergestellt, deren Energie etwas oberhalb der Resonanz 225,5 keV für Mg24(py) lag. Störende Einflüsse von Al<sup>26</sup> sind bei dieser Energie zu vernachlässigen. Der Positronennachweis erfolgte mittels Fensterzählers (7 mg/cm²) im Vakuum. Die Absorption in Al wurde gemessen und daraus nach dem Verfahren von Katz und Penfold (s. diese Ber. 32, 1531, 1953) die Maximalenergie zu 3,17 + 0,15 MeV bestimmt. Da Andeutungen für ein Positronenspektrum niedrigerer Energie entsprechend einem Übergang zu einem angeregten Mg25-Zustand vorhanden waren, wurden e<sup>+</sup>, \gamma-Koinzidenzen untersucht. Für die Existenz einer Positronenkomponente, die zu einer  $\gamma$ -Strahlung mit 1 bis 2,5 MeV führen könnte, folgt daraus eine obere Grenze von 9  $\pm$  8%. Die gute Übereinstimmung der gemessenen Maximalenergie mit der aus der Massendifferenz zwischen Al26 und Mg25 errechneten entspricht einem Übergang in den Mg<sup>25</sup>-Grundzustand. Zur Kontrolle der Genauigkeit wurde mit der gleichen Anordnung die Maximalenergie für P32 bestimmt. G. Schumann.

11774 G. L. Keister and F. H. Schmidt. The second-forbidden beta spectra of  $Co^{80}$  and  $Sc^{46}$ . Phys. Rev. (2) 93, 140 –145, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Seattle, Wash. Univ., Dep. Phys.) Messung mit einem auf kleine Streuung im Spektrometer gezüchteten Solenoidgerät, Bestimmung der Streuung mit Pm<sup>147</sup>-Quelle, Berücksichtigung der durch Gamma-Strahlung verursachten Effekte.  $Co^{60}$ : Die energiereiche neue Komponente besitzt die Grenzenergie 1,48  $\pm$  0,02 MeV und die Intensitat 0,15  $\pm$  0,01%. Entsprechend bei Sc<sup>46</sup>: 1,25  $\pm$  0,02 MeV, 0,096  $\pm$  0,01%. Beide Spektren können mit dem Korrektionsfaktor  $C_{2T}$  entsprechend 4.1  $\pm$  2 ohne Paritätswechsel linearisiert werden. Die unkorrigierten log ft betragen 12,6 bzw. 11.3. Die angegebenen diskutierten Zerfallsschemata weisen folgende Spin- und Paritätszuordnungen für den Grundzustand von  $Co^{80}$  bzw. Sc<sup>46</sup> und den Grundzustand, den ersten und den zweiten angeregten Zustand von Ni<sup>60</sup> bzw.  $Ti^{46}$  auf:  $4\pm$ ,  $0\pm$ ,  $2\pm$  und  $4\pm$ .

11ii5 K. Baumann und H. Robl. Die Strahlungsverluste bei der inneren Umwandlung. Z. Naturf. 9a, 511-515, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Wien, Univ., Inst. theor. Phys.) Verff. berechnen die innere Premsstrahlung von K-Konversionselektronen in der Näherung für kleine Kernladungszahlen für magnetische und elektrische Multipolübergänge beliebiger Ordnung; Zwischen- und Endzustand des Elektrons werden dabei durch ebene Wellen beschrieben. Die resultierende

Energie- und Winkelverteilung energiereicher Quanten weicht von der nur für kleine Strahlungsverluste gültigen Formel von Chang und Falkoff ab. Sie weist bei kleinen Kernladungszahlen ausgeprägte Maxima auf. Eine quantitative Übereinstimmung mit der von Brown und Stump gemessenen Winkelverteilung bei Ba<sup>137</sup> ist wegen der hohen Ordnungszahl des Ba nicht zu erwarten. Daniel.

11776 K. Hakovae and P. B. Moon. Resonant scattering of recoil-broadened gamma rays. Phys. Rev. (2) 93, 254, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Birmingham, Engl., Univ., Dep. Phys.) Um durch Doppler-Verbreiterung der Emissionslinie infolge vorangegangenen Beta-Zerfalls (Rückstoß) Überlappung der Streuresonanz zu ereichen, benutzen Verff. ein flüssiges Target. Sie beobachteten hier Resonanzstreuung, bei festem Target dagegen nicht.

Daniel.

11777 E. Breitenberger. Angular correlations between K-conversion. Nature, Lond. 173, 737—738, 1954, Nr. 4407. (17. Apr.) (Cambridge, Cavendis Lab.) Verf. untersuchte die Korrelation zwischen den K-Umwandlungselektronen aus der zweistufigen isomeren Umwandlung von Br<sup>80</sup> und Hg<sup>197</sup> (Elektronenenergie 35 und 23 bzw. 82 und 51 keV). Für Br<sup>80</sup> sind die Meßergebnisse in Übereinstimmung mit der Zuordnung M3/E1 nach Segré und Helmholz aus Lebensdauer-Energie-Betrachtungen und schließen M3/M1 bzw. M3/(M1+E2) aus. Die beiden Übergänge für Hg<sup>197</sup> sind als M4 und E2 bekannt. Die gefundenen Werte für die Korrelationskoeffizienten a<sub>2</sub> und a<sub>4</sub> sind etwas niedriger wie die theoretisch daraus berechneten Werte. Ausführliche Darstellung erscheint in Proc. phys. Soc. v. Harlem.

11778 S. Devons and G. Goldring. Emission of electron-positron pairs from light nuclei. 11. y-transitions in 8 Be, 10 B and 160. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 413 bis 420, 1954, Nr. 5 (Nr. 413A). (1. Mai.) (London, Imp. Coll., Dep. Phys.) Die Apparatur eignet sich nicht für die Messungen der relativen Wahrscheinlichkeit von Paar- und  $\gamma$ -Emission, die nur auf 10-20% genau geschätzt werden konnte. Daher wurden hauptsächlich die Winkelbeziehungen zwischen Elektronen und Positronen untersucht. Da diese für energiereiche elektrische 2<sup>1</sup>- und magnetische <sup>21-1</sup>-Pol-Übergänge sehr wenig verschieden sind, bestimmen Verff, aus den emessenen Kurven nur die Größe A, die für E 1-Übergänge 🕟 1, für M 1-Übertange = 1 + 1 zu setzen ist. Für Li<sup>7</sup>(py)Be<sup>8</sup>(440 keV-Resonanz) ergibt sich A 2, voraus auf M1 geschlossen wird, für F<sup>19</sup>(pay)O<sup>16</sup> (340 keV) A = 3, was die 1dentiizierung als E3 bestätigt, für Be $^{9}(p\gamma)B^{10}$  eine Mischung von A=1 und A=3, ofür eine sichere Deutung noch nicht gegeben werden kann. Das Verfahren in er vorliegenden Form ist nur beschränkt anwendbar, da das y-Spektrum einfach G. Schumann. ein und ausreichende Intensität haben muß.

17:9 Arthur Z. Rosen. Proton intensities at sea level and 9000 jeet. Phys. Rev. 2) 93, 211—214, 1954. Nr. 1. (1. Jan.) (Santa Barbara, Calif., Univ., Coll.) Es urden die vertikalen Protonenintensitäten der Höhenstrahlung in 9000 Fuß öhe und in Höhe des Meeresspiegels gemessen. Die Teilehen mit einem Impuls vischen 0,59 und 0,93 BeV/c werden mit zählrohrgesteuerten Nebelkammern ber und unter einem Magnetfeld nachgewiesen. Vorher hatten die Teilehen rschiedene Bleidicken (0 - 345 g/cm²) über der Apparatur zu durchlaufen. Die lentifizierung der Teilehen geschah durch die Bestimmung ihrer Masse auf rund des gemessenen Impulses und der beobachteten Reichweite in einer dritten belkammer, die Kupferplatten enthielt. Ohne Bleiabsorber über der Apparatur gab sich in 9000 Fuß Höhe 8,9 ± 0,9·10<sup>-4</sup> (BeV/c)<sup>-1</sup> sec<sup>-1</sup> sterad<sup>-1</sup> cm<sup>-2</sup>. Zummen mit den Ergebnissen auf Meereshöhe mit derselben Apparatur wurde eine lektive Absorptionslänge von 136 g/cm² Luft für Protonen des mittleren

Imp uses 0,76 BeV/c gefunden. Da die Produktion von Protonen zwischen dieser beiden Höhen noch zu berücksichtigen ist, ergab sich nach einfacher Rechnung für die Absorptionslänge primärer Teilchen der Wert 134 g/cm². Knecht.

11780 John E. Hooper. The intensity of the photon component at 70000 feet altitude. Phil. Mag. (7) 44, 871–876, 1953, Nr. 355. (Aug.) (Bristol, Univ., H.H.Wills Phys. Lab.) Durch Ausmessen der Elektronenpaare in photographischen Schichten nach der Exposition in 20 km Höhe wird ermittelt, daß die Zahl der Ultrastrahlungsphotonen dort 2,88  $\pm$  0,26 mal so groß wie die Zahl energiereichen Nukleonen ist. Ehmert.

11781 P. R. J. Burch. Cosmic radiation: Ionization intensity and specific ionization in air at sea level. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 421-430, 1954, Nr. 5 (Nr. 413A). (1. Mai.) (Leeds, Univ., Dep. Med. Phys.) Hochdruckionisations-kammer-Messungen der Intensität in Seehöhe zeigen keine befriedigende Übereinstimmung. Grund ist die nicht einheitliche Deutung der Ergebnisse. Zu den schwierigen Punkten gehört die Rekombination. Rekombination innerhalb der Einzelspur spielt die Hauptrolle. Die Kolonnentheorie von Jaffé gibt sie am besten wieder. Bei den Wandeffekten ist die Multiplikation für die kosmische Strahlung komplizierter als etwa bei Kern-y-Strahlung. Der Effekt ist ein Analogon zu den Übergangskurven bei Zählrohrexperimenten. Bei hoher Dichte wird aber auch Linearität zwischen Sättigungsstrom und Gasdichte erreicht. Bei der Wandschwächung erscheint eine Extrapolation der Höhenstrahlungs-Absorptionsmessungen von CLAY (s. diese Ber. 17, 1825, 1936) mit Stahlionisationskammer und Stahlabsorbern besser als die auf Filterdicke Null. Versuche mit zwei Gruppen von zylindrischen Stahlionisationskammern und Na-Füllung brachten gute Übereinstimmung mit CLAY und CLAY (s. diese Ber. 20, 1111, 1939) und sind vermutlich genau genug, um als Bestätigung gewertet zu werden. Die durchschnittliche spezifische Ionisierung von Teilchen der kosmischen Strahlung in Seehöhe wird als Quotient der Ionisierung und des neuesten Wertes für die Gesamtintensität 81,5 ± 3,5 Ionenpaare pro cm Luft (0°C, 760 Torr). Damit stimmt der aus Energiespektrum der einfallenden Teilchen und mittlerer Bildungsenergie für ein Ionenpaar berechnete Wert gut überein. G. Schumann.

11782 Robert B. Brode. North-south observations of the ratio of positive to negative cosmic-ray mesons. Phys. Rev. (2) 92, 1086, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Berkeley, Univ. California.) Die Ost-West-Asymmetrie des  $\mu^+\mu^-$ -Verhältnisses, das man bei einer Neigung von  $\pm$  30° zur Horizontalen beobachtet, unterscheidet sich kaum von dem, das man in der vertikalen Ebene findet.

11783 J. Ballum and P. G. Lichtenstein. The interaction and production of cosmic-ray protons in carbon. Phys. Rev. (2) 93, 851-857, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Berkeley, Calif., Univ., Dep. Phys.) In Meereshöhe wurden Protonen der kosmischen Strahlung mit einer Energie im Bereich von 150-570 MeV nach Durchdringung verschieden dicker Absorberschichten aus Kohlenstoff in einer Nebelkammer, die mehrere Absorberplatten enthielt, abgebremst und auf ihre Reichweite und Wechselwirkung untersucht. Eine weitere Nebelkammer in einem Magnetfeld dient zur Impulsbestimmung; gleichzeitig wird registriert, ob das abgebremste Proton in direkter Beziehung zu einem ionisierenden oder einem nicht-ionisierenden einfallenden Teilchen steht. Für die verschiedenen Absorberdieken werden die Intensitäten der einfallenden und der austretenden Protonen angegeben. Unter Annahme einer exponentiellen Absorption wird geschlossen, daß

die mittlere freie Weglänge für Protonen in Kohlenstoff größer als 140 g·cm-2 ist. Aus dem Spektrum der durch die Neutronen der kosmischen Strahlung in den Absorbern erzeugten Protonen kann man auf das Spektrum der Neutronen schließen. Der Neutronenfluß (für einen Impuls größer als 550 MeV/c ergibt sich zu 6% des Flusses der ionisierenden Teilchen.

11784 Osman El-Mofty. Multiple cores in air showers. Phys. Rev. (2) 92, 1086, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Berkeley, Univ. California.) Zur Frennung der einzelnen Kerne in Schauern wurden Dekohärenzmessungen der Koinzidenzen zwischen den Impulsen von Ionisationskammern in Wasser bei Fiefen von 0 bis 3 m und Kammerabständen bis zu 6 m gemacht. Die Dekohärenzmessungen sind verträglich mit einem mittleren Luftschauer in 3000 m Höhe, der etwa 20 Kerne in einem Abstand von etwa 5 m vom Schauerzentrum hat.

Thurn.

1785 James F. Kenney and Victor H. Regener. Cross section for the production of penetrating cosmic-ray showers in oxygen. Phys. Rev. (2) 92, 1090, 1953, Nr. 4. 15. Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. New Mexico.) In 2800 m Höhe wurde der Wirkungsquerschnitt für die Erzeugung durchdringender Schauer in Sauertoff durch neutrale N-Strahlen bestimmt. Die Stoßlänge für dieses Ereignis wurde in Aethylalkohol und Oxalsäure gemessen und der Sauerstoffwirkungsquerschnitt durch Differenzenbildung ermittelt. Der Wert dieses Wirkungsquerschnittes scheint sich so zu verhalten, wie dies durch das geometrische Kernnodell vorausgesagt wird.

1786 Roy Thomas, Cross section for production of penetrating cosmic-ray showers. Phys. Rev. (2) 92, 1090, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. New Mexico.) Im Gegensatz zur üblichen Methode bei der Berechnung des Virkungsquerschnittes für die Schauererzeugung durch ein einfallendes Neutron wird ein Wechselwirkungsvolumen definiert, das direkt proportional der Kernbindungsenergie ist. Ein einfallendes Neutron genügend hoher Energie, das in lieses Wechselwirkungsvolumen eintritt, wird einen durchdringenden Schauer rzeugen. Der Querschnitt ist proportional der 21/3 Potenz der Kernbindungsnergie. Die Durchsichtigkeit leichter Kerne in bezug auf die Schauererzeugung olgt so durch Einführung eines einzigen Parameters, der den experimentellen Daten angepaßt wird.

1787 J. V. Jelley and W. Galbraith. Light pulses from the night sky. Phil. Mag. ') 44, 619 622, 1953, Nr. 353. (Juni.) (Harwell, Atomic Energy Res. Establ.) I klaren Nächten wurden mit einem Photovervielfacher im Brennpunkt eines piegels Liebtimpulse aus der Atmosphäre aufgenommen, welche als Cerenkovtahlung von großen Luftschauern gedeutet wurden. Dies wird durch festgestellte oinzidenzen dieser Liehtimpulse mit auf Schauer ansprechenden Zählrohrdagen erhärtet. Mit einer umfangreichen Hodoskopanlage wurde die Koinzidenthrscheinlichkeit eines Zählrohrs mit dem nach oben gerichteten Liehtgerät in mktion des horizontalen Abstandes ausgemessen. Sie hat ein Maximum bei etwa m Entfernung. Die Intensitätsverteilung der Liehtimpulse folgt einem Expontialgesetz. Auf die Bedeutung derartiger Anlagen zur Untersuchung bevorgter Richtungen solcher Schauer im Raum wird hingewiesen.

788 C. C. Dilworth, S. J. Goldsack, T. F. Houng and L. Scarsi. Remarks on ent analysis of cosmic ray jets. Nuovo Cim. (NS) 11, 424—428, 1954, Nr. 4. Apr.) (Bruxelles, Univ. Libre, Centre Phys. Nucl.: Paris, Ecole Polytech., Lab.

Phys.; Milano, Ist. Naz. Fis. Nucl.) Die Autoren setzen sich mit der Kritik an eine früheren Arbeit über die Schauererzeugung auseinander und stellen Mißverständnisse richtig.

Thurn.

Cerenkov-Effekt beim Durchgang kosmischer Strahlung durch Luft. S. auc. Nr. 12099.

11789 F. Tüdós. The length of the periods in the periodic system. Naturwisser schaften 41, 138, 1954, Nr. 6. (März.) (Szeged, Hungary), Univ., Inst. Inorg. a Analyt. Chem.) Die Länge einer Periode kann nicht durch die einfache Paul Formel 2 n²(n ist die n-te Schale) berechnet werden. Das geht aber mit  $L_n = [n/2 + 1]^2$ , wo die eckige Klammer die größte ganze Zahl, enthaltend in n/2 + b bedeutet.

11790 N. Efremov. A new method of calculation of effective ionic radii of lanthan des. Phys. Rev. (2) 93, 934, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht (New York, N. Y.)

11791 N. Efremov. On some numerical regularities in the periodic system of ion Phys. Rev. (2) 93, 945, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Ne York, N. Y.)

Elektronenanordnung. S. auch Nr. 11397, 12218, 12219.

11792 M. J. Barriol. La polarisation atomique en relation avec les problèmes estructure. J. Chim. phys. 51, 83—84, 1954, Nr. 3. (März.) (Kurzer Sitzungsbericht Verf. diskutiert zuerst die Ermittlung der Atompolarisation bei unpolaren ur polaren Substanzen. Dann behandelt er die Bestimmung von Bindungsmomente aus der Infrarot-Absorption, z. B. für die C—H—Bindung 0,35 D in Metha 0,39 in Äthylen und 0,9 für Acetylen. Die Deutung dieser Werte kann geschehe durch Darstellung der Bindung als Hybrid zwischen covalenten und Ionei formen oder mittels der Methode der molekularen Elektronenzustände.

M. Wiedemann.

11793 II. Gutbier und II. Neuert. Negative Ionen bei Dissoziation von HCl will Br durch Elektronenstoß. Z. Naturf. 9a, 335–337, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Hambur Phys. Staatsinst.) Massenspektrometrisch wurde festgestellt, daß aus HCl ur HBr durch Elektronenstoß zahlreiche negative Ionen Cl' und Br' entstehen. Be den letzteren ist die Gesamtausbeute noch größer. Es kommen zwei Prozesse fi die Bildung in Frage, der Elektroneneinfangprozeß und die Dissoziation in H $\pm$ X'. Auf dem ersteren beruhen die scharfen Intensitätsmaxima bei niedere Elektronenenergien, die kritischen Potentiale (appearance Potentiale) betrage 0.8  $\pm$  0.3 eV für Cl' und 0.6  $\pm$  0.3 eV für Br'. Die große Intensität an negative Ionen bei höheren Elektronenenergien ist auf die Dissoziation zurückzuführen, d gemessenen kritischen Potentiale von 13,6  $\pm$  0,5 für Cl' und von 13,4  $\pm$  0,5 fi Br' stimmen mit den berechneten von 14,25 und 13,8 eV befriedigend überei Ferner wird bei Elektronenenergien um 10 eV ein zweites schwaches Maximu beobachtet, dessen Deutung ebenfalls diskutiert wird. M. Wiede mann.

11794 H. Gutbier. Massenspektrometrische Untersuchungen von CH<sub>2</sub>Br<sub>2</sub>, CH<sub>2</sub>Cl CH<sub>3</sub>Br und CH<sub>3</sub>Cl. Z. Naturf. 9a, 348-350, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Hamburg, Phy Staatsinst.) Die Massenspektren von CH<sub>2</sub>Br<sub>2</sub>, CH<sub>2</sub>Cl<sub>2</sub>, CH<sub>3</sub>Br und CH<sub>3</sub>Cl wurde für eine Elektronenenergie von 90 eV aufgenommen. Die einzelnen Bruchstück und ihre relative Häufigkeit sowie die kritischen (appearance) Potentiale sin tabelliert. Die Messungen nach der halblogarithmischen Methode und nach de

inearen Extrapolation unterscheiden sich um bis zu 0,3 eV. Als Eichgas diente Ar. HBr und HCl scheinen bereits vor einer möglichen Stoßionisation als Molecüle vorzuliegen. Die Spektren der Cl- und der Br-Verbindungen sind ähnlich, die tritischen Potentiale liegen jedoch bei den Cl-enthaltenden Ionen um 0,3 bis 1,5 eV höher. Neben den ionisierten Ausgangsmolekülen treten vor allem die onen mit großer Intensität auf, die durch Abspaltung von jeweils einem Cl bzw. Br-Atom entstehen. Die Prozesse, die wahrscheinlich zu den einzelnen Ionen ühren, sind ebenfalls angegeben. Aus den kritischen Potentialen können eine Reihe von Dissoziationsenergien abgeschätzt werden.

M. Wiedemann.

1795 Shashanka Shekhar Mitra. Die Dissoziationswärmen zweiatomiger Moleniele vom Typ XX. Z. Phys. 137, 520–522, 1954, Nr. 4. (8. Mai) (Allahabad, Ind., Jniv., Dep. Phys.) Es wird gezeigt, daß beim Auftragen von  $\log D$  (Dissoziationsmergie des Moleküls  $X_2$ ) gegen  $\log V$  (Ionisierungsspannung des Atoms X) innernable einer Vertikalgruppe des Periodischen Systems ungefähr gerade Linien ernalten werden ( $\log V = a \log D + b$ ) (a und b Konstante). Mit Hilfe dieser Beliehung wird der Versuch gemacht, unbekannte Dissoziationsspannungen (Si<sub>2</sub>, Se<sub>2</sub>, Sn<sub>2</sub>, Fr<sub>2</sub>, Po<sub>3</sub>, At<sub>2</sub>) vorauszusagen.

1796 Albin Lagerqvist. The energy of dissociation of BeO. Ark. Fys. 7, 473, 1954, H. 5, Nr. 39. Kürzlich haben Drummond und Barrow (s. diese Ber. S. 538) die Dissoziationsenergie von BeO aus thermochemischen Berechnungen abgeleitet. Sie rhalten  $D_{\rm BeO}=127\pm5~{\rm kcal/mol}$  oder  $5,51\pm0,22~{\rm eV}$ . An einer Stelle mußten die die spez. Wärme für  ${\rm BeO}_{\rm cryst}$  extrapolieren. Dies geschah durch Vergleich mit den entsprechenden Werten für  ${\rm MgO}_{\rm cryst}$  und  ${\rm CaO}_{\rm cryst}$ . Es ist schwer zu sagen, wie stark diese Abschätzung die Genauigkeit beeinflußt, wahrscheinlich nur sehr venig. Brewer berechnete nach einer ähnlichen Methode  $D_{\rm BeO}$  zu  $\simeq 125~{\rm kcal/mol}$  (5,42 eV). Der spektroskopische Wert für  $D_{\rm BeO}$  wird gewöhnlich zu 3,9 eV angegeben. Verf. zeigt, daß 4,8 eV aus spektroskopischen Angaben abgeleitet verden kann. Dieser Wert steht in besserer Übereinstimmung mit denen, die aus hermochemischen Berechnungen erhalten wurden. In den Spektren von MgO, LaO und SrO sind nur wenige Vibrationszustände für den tiefsten Zustand besannt, so daß die spektroskopische Methode hier nur sehr ungenaue Werte für Dissoziationsenergie gibt.

1797 C. J. Danby, B. C. Spall, F. J. Stubbs and Sir Cyril Hinshelwood. Modes of ecomposition of n-pentane. I. Pressure changes and mass spectrometric analysis. Troc. roy. Soc. (A) 223, 421-429, 1954, Nr. 1155. (22. Mai.) (Oxford, Univ., Thys. Chem. Lab.) Massenspektrographische Analysen der Zersetzungsprodukte es n-Pentans, sind von den Verff. durchgeführt worden und zwar für einen eiten Temperatur-, Druck- und Mischungsbereich. Die Mengen an gebildetem ethan, Propylen und Äthylen lassen sich als lineare Funktionen der bei der eaktion beobachteten Druckänderung darstellen. Das gleiche gilt für die Mengen fallenen Pentans. Eine Prüfung der Ergebnisse zeigt, daß die kinetischen eaktionseigentümlichkeiten nicht durch ein Fehlschlagen der Druckaufzeichungen wegerklärt werden können.

798 J. Marriott, R. Thorburn and J. D. Craggs. Negative ion formation in  $CCl_4$  d  $TiCl_4$ . Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 437–438, 1954, Nr. 5 (Nr. 413 B). Mai.) (Liverpool, Univ., Dep. Elect. Engng.) Mittels eines Lozier-Ionisations parats wurde die Bildung negativer Ionen in  $CCl_4$  und  $TiCl_4$  untersucht. Dabei irden die Reaktionen:  $XY + e \rightarrow X + Y'$  und  $XY + e \rightarrow X^* + Y' + e$  ver-

folgt, die kritischen (appearance) Potentiale gemessen und die kinetische Energie der Ionen. Unter der Annahme eines kritischen Potentials von  $11.7\pm0.2$  eV für  $\mathrm{TiCl_4}^+$  ergibt sich für  $\mathrm{TiCl_3}+12.9\pm0.5$  eV und für  $\mathrm{Cl'}$   $12.6\pm0.3$  eV. Das kritische Potential für den ersten  $\mathrm{Cl'}$ -Gipfel beträgt  $0\pm0.1$  eV, wie zu erwarten ist, da die Elektronenaffinität von  $\mathrm{Cl}$  größer ist als die Dissoziationsenergie der  $\mathrm{TiCl_3}$ -Cl-Bindung.  $\mathrm{Ccl_4}^+$ -Ionen treten nicht auf, dagegen  $\mathrm{Ccl_3}^+$ -Ionen. Die  $\mathrm{Cl'}$ -Ionen zeigen bei  $\mathrm{Ccl_4}$  einen starken Gipfel bei niederen Elektronenenergien und eine Feinstruktur.

Struktur zweiatomiger Moleküle. S. auch Nr. 12250, 12252, 12256.

Struktur mehratomiger anorganischer Moleküle. S. auch Nr. 11401, 12288.

11799 F. Seel, B. Ficke, L. Riehl und E. Völkl. Über Stickoxyd-nitrosyl-Salze. Z. Naturf. 8h, 607-608, 1953, Nr. 10. (Okt.) (Würzburg, Univ., Chem. Inst.)

11800 F. Fehér und W. Laue. Beiträge zur Chemie des Schwefels. XVI. Zur Nomenklatur von kettenförmigen Schwefelverbindungen. Z. Naturf. 8b, 687, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Köln, Univ., Chem. Inst.)

11801 F. Fehér und J. Kraemer. Beiträge zur Chemie des Schwefels. XVII. Zur Kenntnis einzelner Glieder der homologen Reihe Cl<sub>2</sub>S<sub>n</sub>. Z. Naturf. 8h, 687-688, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Köln, Univ., Chem. Inst.)

11802 F. Fehér und G. Rempe. Beiträge zur Chemie des Schwefels. XVIII. Über Bromsuljane Br<sub>2</sub>S<sub>n</sub>. Z. Naturf. **8b**, 688-689, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Köln, Univ., Chem. Inst.)

11803 Egon Wiberg und Winfried Sturm. Über Derivate eines "Borsulfols"  $B_3H_3S_3$ . III. Zur Kenntnis eines Trimethoxy-borsulfols  $[B(OR)S]_3$  und Tri-dimethylamino-borsulfols  $[B(NR_2)S]_3$ . Z. Naturf. 8b, 689-690, 1953, Nr. 11. (Nov.) (München, Univ., Inst. Anorg. Chem.)

11804 W. Schwab und K. Wintersberger. Über Darstellung und Eigenschaften von Calcium-aluminiumhydrid Ca(AlII<sub>4</sub>)<sub>2</sub>. Z. Naturf. 8h, 690-691, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Ludwigshafen, BASF., Hauptlab.)

11805 G. Fritz. Neue Wasserstoffverbindungen des Siliciums und des Phosphors. Das Silylphosphin SiH<sub>3</sub>·PH<sub>2</sub>. Z. Naturf. 8b, 776-777, 1953, Nr. 12. (Dez.) (Marburg, Univ., Inst. Siliciumchem.)

11806 Mme Marthe Domine-Berges. Conditions de formation et caractérisation de phosphates d'uranium hexavalent. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2242—2244, 1953, Nr. 23. (8. Juni.)

11807 Hans Kuhn. Die Verzweigungsbedingung in der Elektronengasmethode. Z. Elektrochem. 58, 219-225, 1954, Nr. 4. (Mai.) (Marburg, Univ., Inst. Phys. Chem.) Die eindimensionale Elektronengasmethode, die zur Deutung der Lichtabsorption organischer Farbstoffe entwickelt wurde und die auf der Modellvorstellung beruht, daß sich die Materiewellen der π-Elektronen wie eindimensionale stehende Sinuswellen verhalten, wird diskutiert und dabei auf die eigene und die Begründung dieser Modellvorstellung durch andere Autoren eingegangen. Vor

weise lautet:  $(\mathbf{d}\Psi_{\mathbf{s}_1}/\mathbf{ds}_1)_D + (\mathbf{d}\Psi_{\mathbf{s}_2}/\mathbf{ds}_2)_D + \mathbf{d}\Psi_{\mathbf{s}_2}/\mathbf{ds}_3)_D = \mathbf{K} \ (\Psi_{\mathbf{s}_1})_D = \mathbf{K} \ (\Psi_{\mathbf{s}_1})_D = \mathbf{K} \ (\Psi_{\mathbf{s}_1})_D = \mathbf{K} \ (\Psi_{\mathbf{s}_1})_D = \mathbf{K} \ (\Psi_{\mathbf{s}_2})_D =$ 

1808 S. Nikitine et S. G. El Komoss. Etude du modèle métallique à trois dimensions. J. Chim. phys. 51, 129–132, 1954, Nr. 3. (März.) (Strasbourg, Univ., Inst. Phys.) Statt des eindimensionalen metallischen Modells, das zur Berechnung der Übergangsmomente diente, wird ein dreidimensionales entwickelt. Dabei wird ungenommen, daß alle Bindungselektronen, also die  $\sigma$ - und  $\pi$ -Elektronen, metalisch sind. Die  $\sigma$ -Elektronen besetzen die niedersten Energie-Niveaus, die  $\pi$ -Elektronen verleihen den ungesättigten Charakter. Das Potential, auf dem sich die metallischen Elektronen befinden, ist überall unendlich, im Innern eines die Kette umgebenden Zylinders jedoch Null. Verff. verwenden bei der Berechnung Zylinderkoordinaten. Die Verteilung der metallischen Elektronen auf die  $\pi$ - und  $\pi$ -Bahnen führt zu Grenzbedingungen, die den Radius dieses Zylinders bestimmen. Die Berechnung der Übergangsmomente im dreidimensionalen Modell reduziert sich bei den  $\sigma \to \sigma$  und  $\pi \to \pi$  Übergängen auf die nach dem eindimensionalen, die  $\sigma \to \pi$ -Übergänge sind verboten.

11809 Bernard Pullman. Structure moléculaire et réactivité chimique des hydroarbures organiques conjugués. Cah. Phys. 1954, S. 42-66, Nr. 48. (März.) (Paris, nst. Radium) Einleitend behandelt Verf. die Hypothese, daß die Anderung der Energie der  $\pi$ -Elektronen in einem konjugierten Kohlenwasserstoff und die Polariationsenergie maßgebend für die relativen Aktivierungsenergien sei. Dann wird llgemein die Möglichkeit einer Beziehung zwischen den Eigenschaften des aktiierten Komplexes und des Ausgangsmoleküls oder anders ausgedrückt zwischen en dynamischen und statischen Indices des reagierenden Moleküls diskutiert. erf. legt die Resonanztheorie zugrunde. Er stellt fest, daß bei der nukleophilen. ektrophilen und Radikal-Substitution alternierender Kohlenwasserstoffe, vor llem solcher vom Benzol- und Äthylentyp, die freie Valenz maßgebend für die eaktionsfähigkeit ist. Auf nicht-alternierende Kohlenwasserstoffe, also solche it Ringen mit ungerader Kohlenstoffzahl, sind diese Überlegungen nicht anendbar. Die Beziehungen zur Autopolarisierbarkeit werden ebenfalls erwähnt. erf. führt eine große Anzahl von Substitutionsreaktionen bei verschiedenen M. Wiedemann. ohlenwasserstoffen als Beispiele an.

810 H. O. Pritchard and F. H. Sumner. A property of "repeating" secular terminants. Phil. Mag. (7) 45, 466–470, 1954, Nr. 364. (Mai.) (Manchester, niv., Dep. Chem.) Bei der Behandlung der  $\pi$ -Hyperkonjugation der normalen raffine n-C<sub>k</sub>H<sub>2k,2</sub> nach der Methode der molekularen Elektronenzustände bitals) können die drei bzw. zwei H-Atome als Pseudoatom behandelt werden. e Säkular-Determinate ist von speziellem Typ. Die Summe der positiven urzeln ist eine lineare Funktion der Anzahl der Reihen in der Determinante. Be Beziehung wird abgeleitet, sie ist bei Äthan mit einer Genauigkeit von 1–104 üllt, bei den höheren Paraffinen mit einer solchen von 1/104 und besser.

11811 M. Simonetta e A. Vaciago. Sulla struttura elettronica del nitrobenzole Nuovo Cim. (NS) 11, 596-606, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Milano, Politec., Ist. Chin Gen. e Analit.) Nach der Methode der linearen Kombination atomarer Elektroner zustände werden eine Reihe physikalischer Eigenschaften des Nitrobenzole Dipolmoment, UV-Absorptionsfrequenz, Elektronendichten, Bindungsgrad freie Valenzen und Resonanzenergie berechnet. Es ergibt sich eine gute Übe einstimmung mit experimentellen Daten, wenn unter Berücksichtigung de Elektronegativitäten und der Charakteristiken der Bindungen N-O und N-C d folgenden Werte für die Coulomb- und Austauschintegrale als Parameter ge wählt werden:  $a_0 = 1$ ,  $\gamma_{NO} = 1$ ,  $a_N = 0.5$ ,  $\gamma_{NC} = 0.5$ , in Einheiten  $\beta = Au$ tauschintegral C-C im Benzol. Ferner werden unter der Annahme, daß die Akt vierungsentropie konstant und die Aktivierungsenergie nur von der Differenz de Energie der π-Elektronen im Ausgangs- und Zwischenzustand abhängt, folgend Abstufungen der Reaktionsfähigkeit in ortho-, meta- und para-Stellung gefunder elektrophile Substitution m > (p, o); Radikalsubstitution (o, p) > m, nucleophi Substitution (0, p) > m. Diese Aussagen sind in Übereinstimmung mit den chem schen Befunden. M. Wiedemann.

11812 E. O. Fischer, D. Seus und R. Jira. Inden-Metallkomplexe des Kobalts. Naturf. 8b, 692-693, 1953, Nr. 11. (Nov.) (München, T. H. Anorg.-chem. Lab

11813 E. O. Fischer und D. Seus. Di-indenyl-eisen. Z. Naturf. 8b 694, 195 Nr. 11. (Nov.) (München, T. H., Anorg.-chem. Lab.)

Struktur organischer Moleküle. S. auch Nr. 11402, 11937, 11938, 12041—1204 12271, 12272, 12275, 12277, 12278, 12280, 12282—12284, 12286.

Komplexe. S. auch Nr. 12261, 12285.

11814 Mlle Jeanne Brigando. Application de la méthode des variations continues l'étude d'un complexe cobalt-histidine. C. R. Acad. Sci., Paris 237, 163—164, 195 Nr. 2. (15. Juli.)

11815 Mme Suzanne Valladas-Dubols. Etude physicochimique d'un complexe d'ion argent et de l'histidine en milieu neutre. C. R. Acad. Sci., Paris 237, 164—16 1953, Nr. 2. (15. Juli.) Schön.

Rotation, Trägheitsmoment. S. auch Nr. 12270.

Schwingungen. S. auch Nr. 12265, 12267-12269, 12287.

11816 R. G. Schneider und H. Heuer. Das Dipolmoment des ζ-1.2.3.4.5.6-Hex chlor-cyclohexans. Z. Naturf. 8b, 695-696, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Hamburg.) Schön.

Wechselwirkungen, Assoziation. S. auch Nr. 11934-11936.

Makromoleküle, Polymerisation. S. auch Nr. 12440-12442, 12445.

Freie Radikale. S. auch Nr. 12328.

11817 B. N. Srivastava and M. P. Madan. Thermal diffusion of gas mixtures and forces between unlike molecules. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 66, 278–287, 195. Nr. 3 (Nr. 399 A). (März.) (Lucknow, Univ., Dep. Phys.) Unter Zugrundeleguneines Lennard-Jones-Potentials  $E_{ij}(\mathbf{r}) = \lambda_{ij} \mathbf{r}^{-12} - \mu_{ij} \mathbf{r}^{-6} = 4\varepsilon_{ij} [(\mathbf{r}_{ij}/\mathbf{r})^{12} - (\mathbf{r}_{ij}/\mathbf{r})]$ 

wurde für Zweikomponenten-Gasgemische die für die Wechselwirkung zwischen ungleichen Molekülen maßgebende Größe  $\varepsilon_{12}$  aus der Temperaturabhängigkeit des Thermodiffusionsverhältnisses berechnet. Der Vorteil dieses Verfahrens liegt darin, daß die Thermodiffusion für die Wechselwirkungsgesetze empfindlicher ist als andere Transporterscheinungen, die bisher zur Abschätzung von  $\varepsilon_{12}$  benutzt wurden. Unter Verwendung dieser Werte von  $\varepsilon_{12}$  wurde der Abstand r12, bei dem die Wechselwirkungsenergie verschwindet, aus den experimentellen Daten über den Diffusionskoeffizienten D<sub>12</sub> berechnet. Auf diese Weise lassen sich  $\varepsilon_{12}$  und  $r_{12}$  rein aus experimentellen Daten bestimmen. Die anziehenden Kräfte in großem Abstand sind bedingt durch den sog. Dispersionseffekt, der mit der Polarisierbarkeit zusammenhängt, die Abstoßung beruht auf dem PAULI-Prinzip. Davon ausgehend wurden Gleichungen entwickelt, in denen e12 und r12 mit den entsprechenden Größen  $\varepsilon_{11}$ ,  $\varepsilon_{22}$  und  $r_{11}$ ,  $r_{22}$  für gleichartige Moleküle in Beziehung gesetzt werden, und diese Beziehungen mit Hilfe experimenteller Werte geprüft. Sie ergaben bessere Übereinstimmung als die Annahme des geometrischen Mittels für  $\varepsilon_{12}$  und des arithmetischen Mittels für  $r_{12}$ . Entsprechende Formeln wurden für  $\mu_{12}$  und  $\lambda_{12}$  abgeleitet. G. Schumann.

Schallausbreitung als molekular bedingter Vorgang. S. auch Nr. 11517, 12363.

11818 K. Grjotheim and J. Krogh-Moe. Hydrogen bonding and the volume of water. Nature, Lond. 173, 774, 1954, Nr. 4408. (24. Apr.) (Trondheim, Norw., Norg. Tekn. Högskole, Inst. Silikatf. og Inst. Teor. Kjemi.) Es wird der Einfluß von Wasserstoffbindungen auf das Volumen von Wasser untersucht. Bei 0°C beträgt der molekulare Anteil der Wasserstoffbindungen X 0,44, er nimmt ab auf 0,23 bei 100°C.  $2 \ln(1-X) - \ln X$  gibt als Funktion von 1/T eine gerade Linie, entsprechend einer Enthalpieänderung von 2,6 kcal/mol Wasser und einer Entropieänderung von 8,9 cal/mol.

Struktur. S. auch Nr. 11525.

11819 Frank E. Harris and Berni J. Alder. Thermodynamic functions for selfionization in carboxylic acids. Trans. Faraday Soc. 50, 13-16, 1954, Nr. 1 (Nr. 373). (Jan.) (Berkeley, Calif., Univ., Dep. Chem. a. Chem. Engng.) Carboxyl-Säuren bilden in der Flüssigkeit bekanntlich unpolare Dimere, die durch zwei H-Brücken verbunden sind. Es wird nun ein Gleichgewicht zwischen dieser Form und einer polaren Form betrachtet, bei der ein H-Atom zum andern Molekül übergegangen ist (selbstionisierte Form, bei der die Ionenpaare aber nicht getrennt sind). Das anormale Ansteigen der DK mit der Temperatur erklärt sich so aus der Verschiebung des Gleichgewichts zur polaren Form hin. Das Dipolmoment dieser Form wird aus der Struktur abgeschätzt (angenommene Ladungstrennung 3,75 A) und dann aus Literaturwerten der DK, des Brechungsindex und der Dichte nach ONSAGER die Zahl der Ionenpaare berechnet. Aus dieser können die Gleichgewichtskonstante und dann die thermodynamischen Größen AG, AH und 18 für den "Selbstionisationsprozeß" ermittelt werden. Die Werte sind für zehn organische Säuren annähernd gleich; ein kleiner Anstieg von AG mit der Kettenange wird beobachtet (entsprechend kleinere Selbstionisation). Weitere Abrängigkeiten von der Struktur der Säuren werden kurz diskutiert.

'lussigkeitsgemische. S. auch Nr. 12105, 12106.

)iffusion. S. auch Nr. 11473, 11475.

challausbreitung. S. auch Nr. 12350, 12358, 12361, 12362.

Langkettige Substanzen. S. auch Nr. 12439.

11820 Alarich Weiss und Armin Weiss. Zur Kenntnis von Siliciumdiselenid-Glas (111. Mitt. über Siliciumchalkogenide). Z. Naturf. 8b, 104—105, 1953, Nr. 2. (Febr.) (Darmstadt, T. H. Eduard-Zintl-Inst. anorg. phys. Chem.) Erhitzt man kristallisiertes, faseriges Siliciumdiselenid, SiSe<sub>2</sub>, im evakuierten Quarzeinschmelzrohr über 1060°C, so schmilzt es unter seinem eigenen Dampfdruck und bildet beim raschen Abkühlen ein leicht gelbliches, durchsichtiges optisch isotropes Glas. Es zeigt im Röntgenbild drei verwaschene Ringe bei 6,4 Å, 3,1 Å und 1,7Å. Die Dichte der glasigen SiSe<sub>2</sub>-Modifikation wurde zu 2,95 bestimmt; die Dichte der faserigen Modifikation beträgt 3,6. Das glasige SiSe<sub>2</sub> ist chemisch erheblich widerstandsfähiger als das faserige. Dieser Unterschied wird auf die verschieden große Oberfläche beider Modifikationen zurückgeführt. Beim langsamen Abkühlen entglast das SiSe<sub>2</sub>-Glas leicht und geht unter Zunahme der Dichte in die faserige Form über. Dabei treten neben den diffusen Ringen des Glases die stärksten Interferenzen der faserigen Modifikation auf.

11821 Joseph S. Lukesh. The structure of vitreous silica. Phys. Rev. (2) 93, 264, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Schenectady, N. Y., Knolls Atomic Power Lab.) In einer Arbeit aus dem Jahr 1935 hat N. A. Shishacow (s. diese Ber. 17, 192, 1936) bei Elektronen-Beugungsaufnahmen an Quarzglaspulver scharfe Linien erhalten und daraus auf tetragonale Cristobalit-Kristalle geschlossen, aus denen sich das Quarzglas zusammensetzen sollte. Der Verf. der vorliegenden Veröffentlichung nimmt Stellung zu diesen Versuchen und weist darauf hin, daß die von Shishacow angegebene Methode der Probenherstellung infolge der dabei auftretenden hohen Temperaturen leicht zu einer Entglasung des verwendeten Quarzglaspulvers führen kann.

11822 M. I. Peyches. Théories modernes et technique d'étude de l'état vitreux. Bull. Soc. franç. Minér. Crist. 77, 362—394, 1954, Nr. 1/3. (Jan./März.) (Saint-Gobain, Centre Rech. Glac.) Die Veröffentlichung gibt eine ausführliche zusammenfassende Darstellung der Untersuchungsmethoden, die im Verlauf der letzten 20 Jahre zu einer einheitlichen Theorie des glasigen Zustandes geführt haben.

Werner K lemm.

Kathryn A. McCarthy and Stanley S. Ballard. Data on the thermal conductivity of arsenic trisulfide glass, and of crystalline cesium iodide and barium titanate. J. opt. Soc. Amer. 43, 822, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Tufts Coll.)

11823 Hans Christoph Wolf. Gitterquell-Interferenzen harter Röntgen-Bremsstrahlung. Berichtigung. Ann. Phys., Lpz. (6) 14, 232, 1954, Nr. 3/5. (15. Febr.) S. diese Ber. S. 999.

M. Wiedemann.

Gläser. S. auch Nr. 12291.

11824 Kathleen Lonsdale. The training of modern crystallographers. Acta cryst. 6, 874-875, 1953, Nr. 11/12. (10. Nov.) (London, Engl., Univ. Coll., Chem. Dep.) Schön.

11825 Joachim Teltow. Eine heizbare Röntgen-Rückstrahlkamera für Einkristalle. Z. angew. Phys. 6, 229–231, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Berlin-Adlershof, Deutsch. Akad. Wiss., Inst. Kristallphys.) Es wird eine heizbare Röntgen-Rückstrahlkammer mit Seemann-Bohlin-Fokussierung für Einkristalle beschrieben. Temperaturbereich 20–450°C. Verkürzung der Belichtungszeit gegenüber Pulveraufnahmen unter gleichen Bedingungen etwa 1/10. Erreichte Genauigkeit der Gitterkonstante 0,01% bei  $\theta=80^\circ$ . Dahme.

11826 R. Hosemann. Analyse der Kleinwinkelstreuung mittels Faltungsoperationen. Z. Elektrochem. 58, 271-280, 1954, Nr. 4. (Mai.) (Berlin-Dahlem, Max-Planck-Ges., Fritz-Haber-Inst.) Die vom Verf. früher entwickelte Q-Funktion (Faltungsquadrat der Elektronendichteverteilung des untersuchten Stoffes) wird in ihren allgemeinen Eigenschaften für beliebige Stoffe untersucht. Sie läßt sich in zwei Summanden aufspalten, einen Anteil der Partikelstreuung und ein Wechselwirkungsglied. Die FOURIER-Transformierte des ersten Summanden ist die Partikelstreuung, die des letzten Summanden hat stets den Integralwert Null. Der Wechselwirkungsanteil kann also niemals Energiewerte liefern, sondern nur aus gewissen Winkelbereichen in andere verschieben. Für einen unbegrenzt großen Einkristall entartet die Q-Funktion in die Patterson-Funktion. Diese allgemein gültigen Überlegungen werden durch die Einführung zweier einschränkender Nebenbedingungen auf bestimmte polydisperse Haufwerke spezialisiert. Es zeigt sich (und dies wird durch zweidimensionale optische Modellversuche erhärtet), daß für ein dichtgepacktes kolloides System das Reziprozitätstheorem nicht gilt. - Verf. diskutiert ausführlich die Arbeiten von G. Porop, die in wesentlichen Punkten zu Widersprüchen mit den Theorien und Folgerungen des Verf. führen. Dahme.

11827 William Parrish and E. A. Hamacher. Geiger counter X-ray diffraction spectrometer: Instrumentation and techniques. Trans. Instrum. a. Measurements Conference Stockholm 1952 - Svenska Teknologfören, Stockholm, Schweden, S. 95-105. (Irvington-on-Hudson, N. Y., USA., Philips Lab., Inc.) Ein Präzisionsgoniometer mit GEIGER-MÜLLER-Zählrohr für die quantitative Intensitätsmessung von Röntgen-Pulverdiagrammen wird beschrieben. Das Auflösungsvermögen beträgt 0,1° 2 & bei einem Teilkreisradius von 170 mm, gegenüber 0,5° 29 für eine 57,3 mm-Kamera. Weitere Vorteile sind der geringe Untergrund, die hohe Linienschärfe und die Schnelligkeit bei der relativen Intensitätsbestimmung. Die Hochspannung und der Heizstrom sind elektronisch stabilisiert. Die Schwankungen der Röntgenintensität für lange Zeit sind kleiner als 0,2% In den Fenstern (Glimmer plus Bervllium) der mit einem Strichfokus von 0,08mal 10 mm² (effektiv) ausgestatteten Röhre wird von der CuKα-Strahlung etwa 20% absorbiert. Je ein Blendensatz aus 0,025 mm dieken Molybdänfolien veringert die Divergenz auf etwa 2°, wodurch auch bei kleinen Ablenkwinkeln eine ymmetrische Form der Interferenzlinien erreicht wird. Die Aufspaltung des a-Dubletts beginnt bereits bei einem Ablenkwinkel von etwa 15°. Mit kleinen Bündelöffnungen (1/30°) kann mit CrKa-Strahlung ein Netzebenenabstand bis 00A gemessen werden. Der Schwenkbereich auf dem Goniometer, das auf 0 Bogensekunden genau gefertigt ist und eine Ablesegenauigkeit von  $0.01^\circ$  2  $\vartheta$  rlaubt, erstreckt sich von  $-35^\circ$  bis  $165^\circ$  2  $\vartheta$ , die Umlaufgeschwindigkeit kann fünf Stufen zwischen  $^{1}/_{3}$  und 2° 2  $\theta/$ min variiert werden. Ein unterbrochener mlauf mit Stufen von 1 bis  $5\cdot 10^{-2}$  2  $\theta$  ist möglich. Die Methode der konstanten npulszahl, die von vornherein die Genauigkeitsgrenze der Messung festzulegen stattet, und die Methode der fixen Meßzeit, die nur die Meßdauer bestimmt, innen wahlweise verwendet werden. Um die Integralen Intensitäten zu messen, nutzt man statt eines Planimeters ein selbständig integrierendes Anzeigegerät. s automatisch nach dem Abtasten der Linie abgeschaltet wird. Die registrierende nzeige bei der Linienvermessung arbeitet mit einem Mehrfachuntersetzer, so Bexakte Intensitätsvergleiche trotz Umschaltens auf andere Meßbereiche vornommen werden können. Das Auflösungsvermögen des mit Argon (55 cm Hg) d mit Chlor als selbstlöschendem Dampfzusatz (einige mm lfg) gefüllten hlers beträgt 170 usec, bzw. bei Halbwellenbetrieb 270 usec. Die Plateaulange trägt 300 Volt und liegt zwischen 1400 und 1500 Volt. Der Argon-Chlor-Zähler für den Wellenbereich bei Verwendung der üblichen Antikathoden geeignet;

für die Molybdänstrahlung dagegen verwendet man mit Vorteil einen mit Krypton von 20 cm Hg mit Bromzusatz gefüllten Zähler. Es wird ein kurzer Überblick über die Anwendungsmöglichkeiten des Geiger-Müller-Goniometers gegeben.
We verer.

11828 W. H. Hall and G. K. Williamson. The diffraction pattern of cold worked metals. I. The nature of extinction. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 64, 937-946, 1951, Nr. 11 (Nr. 383 B). (1. Nov.) (Birmingham, Univ., Dep. Metall.) Die Verff. diskutieren den Einfluß der Kristallvollkommenheit auf die Extinktion und finden aus experimentellen Daten bei Kupfer und Aluminium mit einem Zählrohrspektrometer und monochromatischer Strahlung, daß die Intensitätsmessungen und die am Kupfer festgestellte Teilchengröße nicht mit der Annahme einer primären Extinktion vereinbar sind, aber durch die Wirkung der sekundären Extinktion erklärt werden können. Es wird angenommen, daß die sekundäre Extinktion die primäre in allen geglühten Metallen, die Restspannungen enthalten, überwiegt.

11829 W. H. Hall and G. K. Williamson. The diffraction pattern of cold worked metals. II. Changes in integrated intensity. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 64, 946 bis 953, Nr. 11 (Nr. 383 B). (1. Nov.) (Birmingham, Univ., Dep. Metall.) Es wird der Einfluß einer Kaltbearbeitung auf die Intensitäten des Debye-Scherre-Spektrum von Aluminium untersucht. Die Intensitätssumme aller Reflexionen wird hierdurch in demselben Maße verringert, wie die der Untergrundstreuung erhöht wird, so daß die insgesamte reflektierte Intensität unverändert bleibt. Die Diskrepanz dieser Ergebnisse mit denen früherer Arbeiten wird auf die jetzige Berücksichtigung der Extinktion zurückgeführt. Außerdem werden Abmessungen der Linienbreite angegeben, die mit den Ergebnissen der Versetzungstheorie der plastischen Deformationen übereinstimmen.

Untersuchung mit Röntgenstrahlen. S. auch Nr. 11514, 12104, 12419.

11830 K. Molière und H. Niehrs. Interferenzbrechung von Elektronenstrahlen. I. Z. Phys. 137, 445—462, 1954, Nr. 4. (8. Mai.) (Berlin-Dahlem, Max-Planck-Ges., Fritz-Haber-Inst.) Eine kurze Darstellung der dynamischen Interferenztheorie für endliche Kristalle, mit Berücksichtigung der Arbeiten von McGillavry 1940, Sturkey 1948, Kato 1949 und Artmann 1952. Die Geometrie der Strahlvektoren (Laue-Fall) wird für einen keilförmigen und für einen parallelepipedischen Kristall ausführlich formuliert. Die Feinstruktur eines Beugungsreflexes umfaßt im letzteren Falle 15 Intensitätsmaxima, die zu je 6 auf drei (annähernden) Geraden liegen. Dabei hat jedoch von den drei Geradenschnittpunkten (Stachelrichtungen) immer nur einer merkliche Intensität. Die Fläche des Dreiecks ist dem Quadrat des kinetischen Anregungsfehlers proportional.

O. Steiner.

11831 M. Blackman and I. A. Khan. The intensity of high angle Kikuchi bands. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 553-555, 1954, Nr. 6 (Nr. 414 A). (1. Juni.) (London, Imp. Coll., Dep. Phys.) Um eine weitere Klärung der von Alam, Blackman und Pashley (s. diese Ber. S. 1163) aufgeworfenen Fragen zu erreichen, wurden mit der gleichen Anordnung Aufnahmen für Streuwinkel bis 164° (relativ zum einfallenden Strahl) mit einem natürlichen Quarzkristall und einer Quarzglasprobe gemacht. Die Energie der auftreffenden Elektronen wurde zu 20 keV gewählt, weil unter diesen Umständen ein Unterschied zwischen kristallinem und glasförmigem Quarz am deutlichsten zu beobachten gewesen wäre. Ein solcher war jedoch nicht festzustellen. Der Mechanismus, der die hohen Intensitäten bei großen Winkeln hervorbringt, ist also nicht durch das Kristallgitter bedingt.

G. Schumann.

1832 Kathleen Lonsdale. Difracción de neutrones. (Conferencia dada en la 1. a eunión de la asociación Española de cristalografía el 5 de julio de 1950.) An. Soc. sp. Fis. Quim. (A) 48, 119-126, 1952, Nr. 3/4. (Mārz/Apr.) (Londres, Univ. Schön.

Kristallographie. S. auch Nr. 12012.

1833 W. Brenig. Die Kräfte zwischen den Atomen des festen Körpers. Z. Naturf. 18, 560–561, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Göttingen, Inst. theor. Phys.) Verf. berichtet über Ergebnisse einer halbempirischen Theorie zur Berechnung der für die Cheorie thermischer Gitterschwingungen wichtigen atomistischen Kopplungstonstanten. Für kubisch raum- und flächenzentrierte Gitter läßt sich die Änterung  $\delta \varrho^{\circ}/\delta X_1^{\circ}$  der Gesamtelektronendichte  $\varrho(r)$  bei der Verrückung des Kernes 0 in Richtung der Koordinate l als Gradient von  $\varrho^{\circ}(r)$  auffassen. Diese unktion  $\varrho^{\circ}$  läßt sich in der Gestalt  $\varrho^{\circ} = \varrho \cdot K(r) \cdot \zeta(r)$  darstellen, wobei  $\varrho \cdot K$  urch die empirischen Werte der elastischen Konstanten ersetzt und  $\xi(v)$  unter ereinfachenden Annahmen aus den Hartreeschen Gleichungen für die Valenzlektronen berechnet wird. Die Überlegungen werden auf Alkalien angewendet nu Werte der Kopplungskonstanten von Natrium für 3 verschiedene Modelle ngegeben. Eine ausführliche Darstellung der Theorie und ihrer Ergebnisse wird ngekündigt.

1834 B. Szigeti. Compressibility and absorption frequency of ionic crystals. Proc. by. Soc. (A) 204, 51-62, 1950, Nr. 1076. (22. Nov.) (Liverpool, Univ., Dep. Theor. Phys.) Unter Berücksichtigung der Verzerrung der Elektronenwolke eines Kristallions, die sie als Folge einer Ionenverrückung erleidet, wird eine Beziehung wischen Kompressibilität und ultraroter Absorptionsfrequenz abgeleitet. Die nterionenkräfte bleiben dabei Zentralkräfte, so daß die Cauchyschen Beiehungen erhalten bleiben. Deshalb wird auch bei den Alkalihalogeniden gute Übereinstimmung mit experimentellen Daten gefunden, nicht aber bei anderen ionen-)Kristallen, bei denen Nicht-Zentralkräfte als Folge teilweiser homöoblarer Bindung berücksichtigt werden müssen.

heorie des Kristallbaus. S. auch Nr. 12290.

1835 Ludwig Tewordt. Zur Theorie der strahlungslosen Rekombination in nichtolaren Halbleitern. Z. Phys. 137, 604 - 616, 1954, Nr. 5. (2. Juni) (Münster, Univ., ast. Theor. Phys.) Die Theorie von Huang und Rhys (s. diese Ber. 32, 2104, 453) für die strahlungslosen Übergänge an F-Zentren unter dem Einfluß optisch blarer Gitterschwingungen wird erweitert für den Fall der strahlungslosen Übernge an Störstellen in nichtpolaren Halbleitern unter dem Einfluß akustischer tterschwingungen. Im Gegensatz zu HUANG und RHYS wird vom diskontiierlichen Gitter ausgegangen und die Modifikation der Normalkoordinaten r Schwingungen aus den Verrückungen der Gleichgewichtslagen der Bausteine der Umgebung der Störung gewonnen. Für den Übergang wird nicht das Störllenelektron allein berücksichtigt, sondern die Gesamtelektronenwellenfunktion Kristalls. Für einen einfachen Fall (einfaches kubisches Gitter, longitudinale ellen mit mittlerer Frequenz, Verrückungen der nächsten sechs Nachbarn um Störung) werden die Rekombinationskoeffizienten abgeschätzt und ein großer rtebereich hierfür erhalten. Die Werte hängen ab von den Frequenzen und arisationsvektoren der Gitterschwingungen, den Wellenfunktionen im Angs- und im Endzustand, dem Potential um die Störstelle, besonders aber von energetischen Differenz der beiden Elektronenterme. Vergleiche mit der Ent-Schön. rung können noch nicht vorgenommen werden.

11836 H. Haken. Eine Methode zur strengen Behandlung der Wechselwirkur zwischen einem Elektron und mehreren Gitteroszillatoren. Z. Phys. 138, 56-71954, Nr. 1. (Erlangen, Inst. theor. Phys.) Im Zusammenhang mit dem Problet der Bewegung eines Elektrons in einem schwingungsfähigen polaren Medium un mit der Deutung der Supraleitung mit Hilfe der Wechselwirkung zwische Elektronen und Gitterschwingungen wird in der vorliegenden Arbeit vor allet untersucht, wie die Energie E durch die Wellenzahl t ausgedrückt wird, welche b diesem Wechselwirkungsproblem auftritt und eine ähnliche Rolle spielt wie de Ausbreitungsvektor des Elektrons im ruhenden Gitter.

11837 J. F. Nicholas. Effect of the Fermi energy on the stability of superlattice Proc. phys. Soc., Lond. (A) 66, 201–208, 1953, Nr. 3 (Nr. 399 A). (März.) (Me bourne, Commonw. Sci. Ind. Res. Org., Div. Tribophys.) Ausgangspunkt ist de Gedanke von Lipson und Slater (s. Slater, diese Ber. 31, 702, 1952), daß de Erniedrigung der Energieniveaus unter die in einer Überstruktur entsprechen den Bragsschen Extrareflexionen gebildeten neuen Brillouin-Zonengrenzen der Fermi-Energie herabsetzen und so zur Stabilisierung der geordneten Struktubeitragen könnte. Es wird gezeigt, daß die größere Ordnung tatsächlich eine bträchtliche Erniedrigung der Fermi-Energie zur Folge haben kann. Die Theorwird auf CuPt und CuAu sowie auf Ag<sub>3</sub>Mg angewendet. Nach den Ergebnisse spielt die Fermi-Energie wahrscheinlich eine wichtige Rolle für die Stabilite einer Überstruktur. Ihr Einfluß ist komplementär zu dem der Gitterspannung, dir relative Größe der beiden Effekte von Fall zu Fall verschieden. So scheint Verminderung der Gitterspannungsenergie der beherrschende Faktor in Legierur gen wie Cu<sub>3</sub>Au und CuZn zu sein, die Herabsetzung der Fermi-Energie dagege in CuPt und Ag<sub>3</sub>Mg.

G. Schumann.

11838 D. G. Bell, R. Hensman, D. P. Jenkins and L. Pincherle. A note on the ban structure of silicon. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 562-563, 1954, Nr. (Nr. 414 A). (1. Juni.) (Malvern, Wores., Min. Supply, Radar Res. Est.) Die Berechnung macht von dem Kohnschen Variationsverfahren Gebrauch, das vo Jenkins und Pincherle (s. diese Ber. S. 1484) weiter entwickelt wurde. Die Eneigieniveaus eines Elektrons in einem Kristall werden dadurch bestimmt, daß ma einen Ausdruck zum Minimum macht, der mit dem Ritzschen Variationsintegraverwandt ist, aber zusätzlich ein Flächenintegral enthält, das die Kontinuitäts bedingungen für die Wellenfunktion darstellt. Das Ergebnis stimmt mit den neuesten Resultaten für Diamant und Ge überein und liefert dreifach entartet Zustände als obere und untere Begrenzung der verbotenen Zone am Ursprung de k-Raumes.

Elektronentheorie der Kristalle. S. auch Nr. 11403-11406, 11943-11947, 11953 11955, 12014, 12027-12029, 12048, 12114.

11839 Keith Robinson and P. J. Black. An X-ray examination of an a (Al-Fe-Siternary compound. Phil. Mag. (7) 44, 1392–1397, 1953, Nr. 359. (Dez.) (Cambridge, Cavendish Lab., Crystallogr. Lab.) Röntgenographisch wurden Ein kristalle des Al-Fe-Si Systems untersucht. Es zeigte sich, daß die Einheitszell der a-Phase hexagonal mit a<sub>0</sub> = 12,3 ± 0,1 Å und c<sub>0</sub> = 26,2 ± 0,2 Å ist. Die ist im Gegensatz zu den Ergebnissen früherer Untersuchungen, wobei für ander Phasen ähnlicher Legierungen jeweils eine kubische Einheitszelle gefunden wurde Die bedeutendste Brildung-Zone verbunden mit der Struktur dieser Legierung wird verglichen mit einer dieser anderen Phasen speziell hinsichtlich der mög lichen "effektiven Valenz" der Übergangsmetallatome in elektronenreicher Um gebung.

- Acta cryst. 4, 377, 1951, Nr. 4. (Juli.) (Irvinton/Hudson, N. Y., Philips Lab., Inc.) Mit Hilfe der Weissenberg-Kamera und eines Geiger-Zählers wurde lie Kristallstruktur von tetragonalem Bariumtitanat unter Benutzung von Mo<sub>ka</sub> Strahlung bestimmt. Nach Korrekturen wurde die beste Übereinstimmung ler berechneten und beobachteten Intensitäten für folgende Struktur gefunden: Raumgruppe: P 4 mm; Ba in (a): 0,00; Ti in (b): 1/2, 1/2, (1/2 + z  $_{\text{Ti}}$ ); z $_{\text{Ti}}$ : = 0,015; D<sub>I</sub> in (b): 1/2, 1/2, z $_{\text{OI}}$ ; z $_{\text{OI}}$ : = 0,024: 20 $_{\text{II}}$  in (c): 1/2, 0, (1/2 + z  $_{\text{OII}}$ ); 0, 1/2, 1/2 + z  $_{\text{OII}}$ ); z $_{\text{OII}}$ : = -0,020. Wallbaum.
- 1841 Klaus Brodersen und Walter Rüdorff. Über die Struktur des Hg<sub>2</sub>NHBr<sub>2</sub>. Z. Katurf. 9b, 164, 1954, Nr. 2. (Febr.) (Tübingen, Univ., Chem. Inst., Anorg. Abt.)
- 1842 Helen Scouloudi. The crystal structure of mercury tetrathiccyanate-copper liethylenediamine,  $[Hg(SCN)_4]$  [Cu(en)<sub>2</sub>]. Acta cryst. 6, 651-657, 1953, Nr. 7. 10. Juli.) (London, Engl., Birkbeck Coll. Res. Lab.)
- 1843 J. A. Wunderlich and D. P. Mellor. A note on the crystal structure of Zeise's alt. Acta cryst. 7, 130, 1954, Nr. 1. (10. Jan.) (Sydney, Austr., Univ.)
- 1844 W. Schaffer. The crystal structure of hydrazinium chlorostannate,  $(N_2H_5)_2$   $SnCl_6$ . Acta cryst. 7, 242—246, 1954, Nr. 3. (10. März.) (Cambridge, Engl., Cavendish Lab., Cryst. Lab.; Cape Town, South Afr., Univ., Phys. Dep.)
- 1845 E. Niggli und A. C. Tobi. Über ein Cummingtonit-Quarz-Plagioklasgestein ls Glazialgeschiebe in Drente (Niederlande), mit einer Bemerkung über die röntgenoraphische Bestimmung der Amphibole. Proc. Acad. Sci. Amst. (B) 56, 280 284, 953, Nr. 3. (Mai/Juni.)
- 1846 I. R. Beattle. The structure of analcite and ion-exchanged forms of analcite. Leta cryst. 7, 357-359, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Sheffield, Engl., Univ., Dep. Chem.)
- 1847 J. V. Smith and W. S. MacKenzie. Further complexities in the lamellar tructure of alkali felspars. Acta cryst. 7, 380, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Washington, D. C., Carnegie Instn., Geophys. Lab.)
- 1848 J. N. van Niekerk and F. R. L. Schoening. A new type of copper complex s found in the crystal structure of cupric acetate, Cu<sub>2</sub> (CH<sub>3</sub>COO)<sub>4</sub>·2 H<sub>2</sub>O. Acta ryst. 6, 227-232, 1953, Nr. 3. (10. März.) (Pretoria, South Afr., Counc. Scient. ad. Res., Nat. Phys. Lab.)
- 1849 J. Drenth, W. Drenth, Aafje Vos and E. H. Wiebenga. On the crystal ructure of guanidinium bromate. Acta cryst. 6, 424, 1953, Nr. 5. (10. Mai.) ironingen, Netherl., Rijks Univ., Lab. Anorg. Phys. Chem.)
- 1850 S. H. Simonsen. The unit-cell dimensions and space group of zinc diethylthiocarbamate. Acta cryst. 6, 430, 1953, Nr. 5. (10. Mai.) (Austin, Tex., Univ.)
- 851 A. van Hulle, S. Amelinekx and W. Dekeyser. Unit cell and space group papaverine, papaverine chlorhydrate and papaverine bromhydrate. Acta cryst. 6, 4-665, 1953, Nr. 7. (10. Juli.) (Gent, Belg., Geol. Inst., Afdeling Kristalkde.) Schön.

- 11852 John H. Bryden. The unit-cell dimensions and space groups of some tetrazo compounds. Acta cryst. 6, 669-670, 1953, Nr. 7. (10. Juli.) (China Lake, Calif U. S. Naval Ordn. Test Stat., Phys. Chem. Branch, Chem. Div.)
- 11853 E. J. W. Whittuker. The structure of 3:3'-dichloro-4:4'-dihydroxydipheny methane. Acta cryst. 6, 714-720, 1953, Nr. 8/9. (10. Sept.) (Chapel-en-le-Frit Stockport, Engl., Ferodo Ltd., Techn. Div.)
- 11854 J. N. van Niekerk, F. R. L. Schoening and J. H. Talbot. The crystal struture of zinc acetate dihydrate, Zn (CH<sub>3</sub>COO)<sub>2</sub>·2 H<sub>2</sub>O. Acta cryst. 6, 720-723, 195. Nr. 8/9. (10. Sept.) (Pretoria, South Afr., Counc. Scient. Ind. Res., Nat. Phy Lab.)
- 11855 Manfred Gordon, Einar Stenhagen and Vladimir Vand. The crystal struture of n-dodecylammonium chloride and bromide. Acta cryst. 6, 739—741, 1950. Nr. 8/9. (10. Sept.) (Glasgow, Scotl., Roy. Techn. Coll.; Uppsala, Swed., Univ. Med.-Kem. Inst. Glasgow, Scotl., Univ., Chem. Dep.)
- 11856 V. Vand. Density and unit cell of n-hexatriacontane. Acta cryst. 6, 797 b 798, 1953, Nr. 10. (10. Okt.) (Glasgow, Scotl., Univ., Chem. Dep.)
- 11857 H. J. Dothie, A preliminary crystallographic examination of 1:4-dithia. Acta cryst. 6, 804-805, 1953, Nr. 10. (10. Okt.) (London, Engl., Government Chem. Dep.)
- 11858 Giles F. Carter and D.H. Templeton. The crystal structure of high cyclebutane. Acta cryst. 6, 805, 1953, Nr. 10. (10. Okt.) (Berkeley, Calif., Univ. Radiat. Lab., Dep. Chem.)
- 11859 R. A. Pasternak. The crystal structure of succinamide,  $(CH_2CONH_2)$  Acta cryst. 6, 808 809, 1953, Nr. 10. (10. Okt.) (Pasadena, Calif., Inst. Technol Gates & Crellin Lab. Chem.)
- 11860 W. T. Eeles. Crystallographic data for certain alkaloids. II. Some micellaneous alkaloids. Acta cryst. 6, 809 -810, 1953, Nr. 10, (10, Okt.) (Cardif Wales, Univ. Coll., Viriamu Jones Lab.)
- 11861 F. M. Lovell, Crystallographic data for certain alkaloids, 111. Acta cryst. 869, 1953, Nr. 11/12. (10. Nov.) (Cardiff, Wales, Univ. Coll., Viriamu Jones Lab
- 11862 D. June Sutor. The unit cell and space group of ethyl nitrolic acid. Act cryst. 6, 811, 1953, Nr. 10. (10. Okt.) (Auckland, New Zealand, Univ. Coll., De Chem.)
- 11863 Masao Atoji, Tsutomu Oda and Tokunosuké Watanabé. On the cryststructure of cubic hexachloroethane. Acta cryst. 6, 868, 1953, Nr. 11/12. (10. Nov (Nakanoshima, Osaka, Japan, Univ., Fac. Sci.)
- 11864 P. J. Wheatley. The stereochemistry of molecules containing the C=C=1 group: the crystal structure of N-methyl-2:2-dimethylsulphonylvinylidineamin Acta cryst. 7, 68—72, 1954, Nr. 1. (10. Jan.) (Leeds, Engl., Univ., Chem. Dep
- 11865 Yoshio Sasada, Kenji Osaki and Isamu Nitta. The crystal structure of tropolone hydrochloride. Acta cryst. 7, 113 116, 1954, Nr. 1. (10. Jan.) (Nakand Shima, Osaka, Japan, Univ., Fac. Sci.)

- 11866 P. H. Friedlander, T. H. Goodwin and J. Monteath Robertson. Observed and calculated bond lengths in acedianthrone. Acta cryst. 7, 127-128, 1954, Nr. 1. (10. Jan.) (Glasgow, Scottl., Univ., Chem. Dep.)
- 11867 F. L. Hirshfeld and G. M. J. Schmidt. Low-temperature refinement of the crystal structure of a-phenazine. Acta cryst. 7, 129-130, 1954, Nr. 1. (10. Jan.) (Rehovoth, Isr., Weizmann Inst. Sci.)
- 11868 D. M. Burns and J. Ibail. Unit cells and space groups of citric acid and some potassium and sodium citrates. Acta cryst. 7, 137-138, 1954, Nr. 1. (10. Jan.) (Dundee, Scotl., Univ. St. Andrews, Univ. Coll., Phys. Dep.)
- 11869 Barbara Long, P. Markey and P. J. Wheatley. The crystal structure of dithio-oxamide. Acta cryst. 7, 140, 1954, Nr. 1. (10. Jan.) (Leeds, Engl., Univ., Chem. Dep.)
- 11870 H. C. Boyd, P. B. M. Edward, T. H. Goodwin, D. Hicks, J. Macfarlane and L. MacNaughton. Cell dimensions and space groups of some carbocyclic compounds. Acta cryst. 7, 142, 1954, Nr. 1. (10. Jan.) (Glasgow, Scotl., Univ., Chem. Dep.)
- 11871 D. June Sutor, F. J. Llewellyn and H. S. Maslen. The crystal structure of dipotassium nitroacetate. Acta cryst. 7, 145-152, 1954, Nr. 2. (10. Febr.) (Auckland, New Zealand, Univ. Coll., Dep. Chem.)
- 11872 Thomas H. Goodwin and Christina M. Thomson. Crystal structures of heterocyclic compounds. I. Furoic acid. Acta cryst. 7, 166—173, 1954, Nr. 2. (10. Febr.) (Glasgow, Scotl., Univ., Chem. Dep.)
- 11873 R. A. Pasternak, Lewis Katz and Robert B. Corey. The crystal structure of glycyl-l-asparagine. Acta cryst. 7, 225-236, 1954, Nr. 3. (10. März.) (Pasadena, Calif., Inst. Technol., Gates & Crellin Lab. Chem.)
- 11874 W. B. Wright and G. S. D. King. The crystal structure of nicotinamide. Acta cryst. 7, 283-288, 1954, Nr. 3. (10. März.) (London, Engl., Lyons Lab.)
- 11875 J. W. Visser, J. Manassen and J. L. de Vries. The structure of tropine-tydrobromide. Acta cryst. 7, 288 291, 1954, Nr. 3. (10. März.) (Amsterdam, Holland, Univ., Lab. Gen. Inorg. Chem.)
- 1876 Harry L. Yakel jr. and Edward W. Hughes. The crystal structure of V. N'-diglycyl-l-cystine dihydrate. Acta cryst. 7, 291 -297, 1954, Nr. 3. (10. März.) Pasadena, Calif., Inst. Technol., Gates & Crellin Lab.)
- 1877 E. R. Howells, F. M. Lovell, D. Rogers and A. J. C. Wilson. The space oups of nitrogen triphenyl and phosphorus triphenyl. Acta cryst. 7, 298--299, 354, Nr. 3. (10. März.) (Cardiff, Wales, Univ. Coll., Viriamu Jones Lab.)
- 1878 D. F. Grant and D. Rogers, N-ray studies of the terpenes. 11. (--)-Menthylnine hydrochloride and hydrobromide, and (--)-menthyltrimethylammonium iodide. 2ta cryst. 7, 301-303, 1954, Nr. 3. (10. März.) (Cardiff, Wales, Univ. Coll., riamu Jones Lab.)
- 879 G. S. Parry. The crystal structure of uracil. Acta cryst. 7, 313-320, 1954, ; 4. (Apr.) (Leeds, Engl., Univ., Dep. Inorg. Struct. Chem.) Schön.

J. C. Kendrew and I. F. Trotter. A pseudo-orthorhombic crystal form of horse myoglobin. Acta cryst. 7, 347-351, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Cambridge, Engl., Med. Res. Counc. Unit Study Mol. Struct. Biol. Systems, Cavendish Lab.)

Dorothy Wrinch. The structure of horse hemoglobin in the light of the intensity map of the horse methemoglobin crystal. Acta cryst. 7, 353-357, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Northampton, Mass., Smith Coll., Dep. Phys.)

11880 M. Bailey. The crystal structure of the hydrochloride and hydrobromide of the dihydrotriazine metabolite of prognanil. Acta cryst. 7, 366-369, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Manchester, Engl., Imp. Chem. Ind. Ltd., Res. Lab.)

11881 S. C. Chakravarti. Space group of fluoranthene. Acta cryst. 7, 378, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Calcutta, India, Ass. Ass. Cultivation Sci., Dep. X-rays Magnetism.)

11882 A. J. van Bommel. The crystal structure of d-Rb-bitartrate and its absolute configuration. Proc. Acad. Sci. Amst. (B) 56, 268-271, 1953, Nr. 3. (Mai/Juni.) (Utrecht, Rijksuniv., Lab. Kristalchem.)

11883 J. Trommel. Crystal structure of d(-)-isoleucine hydrochloride monohydrate.

1. The [100] projection. Proc. Acad. Sci. Amst. (B) 56, 272-273, 1953, Nr. 3. (Mai/Juni.) (Utrecht, Rijksuniv., Lab. Kristalchem.)

Schön.

Ordnung - Unordnung. S. auch Nr. 12431.

11884 Maria Brandstätter. Spiralwachstum an Kristallen aus der Dampfphase. 2. Mitteilung. Z. Elektrochem. 57, 438-444, 1953, Nr. 6. (Aug.) (Innsbruck, Univ., Pharmakogn. Inst.) (1. Mitt. Z. Elektrochem. 56, 968, 1953.) Weiteres Material über das Auftreten von Wachstums-Spiralen bei organischen Stoffen wird mitgeteilt. Die Spiraltypen von 42 organischen Stoffen, bes. kondensierten Ringsystemen, werden mitgeteilt. Offenbar ist bei Stoffen, die in Form von Blättchen wachsen, das Auftreten von Spiralen-Wachstum besonders häufig. An isometrischen Kristallen konnten Spiralzentren i. a. nicht gefunden werden. Beobachtet wurden viereckige, sechseckige, ovale und runde Spiralen. Die eckige Formen erscheinen bevorzugt bei tiefer Temperatur (geringem Sublimations-Dampfdruck). Die absolute Wachstumsgeschwindigkeit ist aber offenbar nicht maßgebend. Zwischen Kristalltracht und Spiralenform wurden zwei Beziehungen aufgefunden: Die Kristallgestalt ist der Spiralenform analog, und der Kristall ist i. a. ein Ausschnitt aus der vollständigen Spirale. Dabei wird auch die Möglichkeit in Betracht gezogen, Schichtwachstum zu erklären als Spiralenwachstum, wobei das Zentrum der Spirale außerhalb des Kristalls liegt. Dies spricht für die früher ausgesprochene Erklärung der Spiralen als Auswirkung von Wirbeln in der Gasphase. Genaue Schichthöhen werden nicht angegeben, sie liegen zwischen 0,04 und 0,4 \(\mu\). Beobachtet wurde mit Phasenkontrast im Lichtmikroskop. Genaue Arbeitsvorschriften. H. C. Wolf.

Kristallbildung, S. auch Nr. 11958.

Einkristalle. S. auch Nr. 11970.

11885 B. T. M. Willis and H. P. Rooksby. Magnetic transitions and structural changes in hexagonal manganese compounds. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 290-296, 1954, Nr. 4 (Nr. 412 B). (I. Apr.) (Wembley, Gen. Elect. Comp., Ltd.,

Res. Lab.) Die Gitter-Parameter der isomorphen Mangan-Verbindungen MnAs. MnSb, MnBi und MnTe, die alle im hexagonalen NiAs-Typ kristallisieren, zeigen in der Nachbarschaft der magnetischen Umwandlungstemperaturen charakteristische Änderungen. Beim Übergang vom ferromagnetischen zum antiferromagnetischen Zustand (MnAs bei 40°C, MnBi bei 320°C) treten diskontinuierliche Veränderungen im Gitter-Parameter auf, während Übergänge vom ferromagnetischen oder antiferromagnetischen in den paramagnetischen Zustand von Änderungen der Temperaturabhängigkeit des Gitter-Parameters begleitet sind. Die magnetische Austauschenergie hat bei Mangan-Atomen bei einem Atom-Abstand von 2,94 Å ein Maximum.

11886 D. ter Haar and A. W. Ross. Volume changes in a substitutional alloy. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 388—391, 1954, Nr. 4 (Nr. 412 A). (1. Apr.) St. Andrews, Univ., Dep. Natur. Philos.) Da der Gleichgewichtsabstand zwischen zwei Atomen von der Wahl der Atome abhängig sein sollte, sind Volumenänderungen bei Übergängen zwischen Zuständen verschiedener Ordnung zu erwarten. Der Effekt wird unter Zugrundelegung einer linearen Kette von Atomen zweierlei Art durchgerechnet. Das Ergebnis läßt vermuten, daß im Falle von zwei bzw. drei Dimensionen der Ausdehnungskoeffizient am Curie-Punkt eine Unstetigkeit hat. G. Schumann.

11887 M. H. Dawsen. Diffusion in grain boundaries. J. appl. Phys. 23, 373, 1952, Nr. 3. (März.) (Bayside, N. Y., Sylvania Electric Prod., Inc., Metallurg. Lab.) Der Verf. glaubt aus der Ähnlichkeit der von Achter und Smoluchowski (s. diese Ber. 32, 228, 1953) gebrachten Schliffbilder und denen einiger aushärtbarer Legierungssysteme schließen zu können, daß es sich hier um eine Korngrenzausscheidung als Folge der Übersättigung und der Orientierungsdifferenz der Korngrenzen handelt. Er schlägt vor, die Ergebnisse so zu erklären, daß bei der Temperatur der Diffusionsglühung die normale Volumendiffusion zwischen Silber und Kupfer eintritt. Bei der Abkühlung finden Ausscheidungen an den Korngrenzen statt, welche ein Maß für die Volumenkonzentration des Silbers sein können. Auch quantitativ ist diese Erklärung gerechtfertigt.

Wallbaum.

11888 M. R. Achter and R. Smoluchowski. Diffusion in grain boundaries. J. appl. Phys. 23, 373-374, 1952, Nr. 3. (März.) (Pittsburgh, Penn., Westinghouse Atomic Power Div. and Carnegie Inst. Technol.) Für die von den Verff. untersuchte bevorzugte Diffusion an den Korngrenzen (s. diese Ber. 32, 228, 1953) die von Dawson (s. vorstehendes Ref.) als bevorzugte Ausscheidung angesehen wird, werden einige Argumente angeführt. So ist bei langsam abgekühlten Proben neben einer Kette fast gleichmäßiger Ausscheidungen längs der Korngrenzen ein breites, sehon im Korn verlaufendes Band disperser Ausscheidungen sichtbar. Daneben ist sowohl in den langsam abgekühlten, wie auch in den abgeschreckten Proben noch ein helles, breites Band zu bemerken, dessen Grenze durch den Gradler Ätzung gegeben ist, woraus sich ergibt, daß außerhalb der Ausscheidungstebiete noch überschüssiges Silber in fester Lösung vorhanden ist. Außerdem nüßte die Aktivierungsenergie doppelt so groß sein wie beobachtet, wenn die von Dawson vorgeschlagene Volumendiffusion vorläge.

1889 Harold T. Meryman and Emanuel Kafig. Migratory recrystallization of ce at low temperatures. J. appl. Phys. 24, 1416, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer itzungsbericht.) (Bethesda, Maryl., Naval Med. Res. Inst., Nat. Naval Med. enter.)

Schön.

1echanische Eigenschaften der Kristalle. S. auch Nr. 11449.

Rosemary Shaw. The thermal expansion of aswillite. Acta cryst. 6, 428-429, 1953, Nr. 5. (10. Mai.) (Cambridge, Engl., Cavendish Lab., Cryst. Lab.)
Schön.

Elektrische Eigenschaften der Kristalle. S. auch Nr. 11949, 11960, 11968, 11971 bis 11974, 11976—11980, 11982—11984, 11986, 11987, 11989, 11990, 11992, 12020, 12095.

Magnetische Eigenschaften der Kristalle. S. auch Nr. 12025, 12026, 12033.

Optische Eigenschaften der Kristalle. S. auch Nr. 11954, 11957, 11959, 11962, 11975, 12110, 12292, 12298, 12302.

11890 A. N. Stroh. Constructions and jogs in extended dislocations. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 427-436, 1954, Nr. 5 (Nr. 413 B). (1. Mai.) (Bristol, Univ., H. H. Wills Phys. Lab.) Die bei der Kaltbearbeitung von Metallen auftretenden Dislokationen können im Falle einer flächenzentrierten kubischen Struktur in zwei partielle Dislokationen dissoziieren. Für eine Wanderung dieser Dislokationen ist die Rekombination der beiden partiellen Voraussetzung. Findet diese über einen Abstand von nur einigen Atomen statt, spricht Verf. von Konstriktionen. Die Energie dieser Konstriktionen wird zu 6 eV berechnet; falls zwei Dislokationen aus verschiedenen Gleitebenen sich vereinen, wird sie erniedrigt, doch reicht die thermische Energie zur Bildung beider Sorten von Konstriktionen nicht aus. Hierzu ist die Mitwirkung einer äußeren Kraft nötig. Ferner werden die Stellen behandelt, bei denen eine Dislokationslinie von einer Atomebene auf eine andere versetzt wird (jogs). Im Anhang wird die Linienspannung einer Dislokation berechnet.

M. Wiede mann.

11891 Allen B. Scott. The surface energy of colloidal metals in ionic lattices. Phil. Mag. (7) 45, 610-620, 1954, Nr. 365. (Juni.) (Bristol, Univ., H. H. Wills Phys. Lab.) Für den Übergang Kolloid → F-Zentren wurde in KCl bei 350°C eine Enthalpie  $\Delta H = 0.35 \text{ eV}$  je Atom beobachtet, in NaCl bei 490°C 0.39 eV. Im ersten Fall hat also das kolloidale Metall eine um 0,47 eV je Atom niedrigere Kohäsionsenergie als der normale Wert, im zweiten um 0,76. Die für die Bildung eines F-Zentrums notwendige Enthalpie AH beträgt nämlich bei KCl, wenn man von flüssigem Metall außerhalb des Kristalles ausgeht, 0,82 eV und bei NaCl 1,15 eV. Verf. berechnet nun die Grenzflächenenergie zwischen kleinen Partikeln des Alkalimetalls und dem Alkalichlorid-Gitter. Dabei sind zu berücksichtigen die COULOMB- und van der WAALS-Kräfte zwischen Gitter-Ionen und Ionen in der Nähe des Metallteilchens, die Oberflächenenergie des flüssigen Metalls und die Bildkraft zwischen Gitterionen und induzierten Ladungen in Metall. Zwischenflächenenergie je Atom ist als Funktion der Anzahl Atome im Teilchen aufgetragen, 80 K- bzw. 30 Na-Atome würden die nötige zusätzliche Energie besitzen, die für die beobachtete Dissoziationswärme erforderlich ist. Ferner wird das weitere Wachstum der Partikel behandelt. M. Wiedemann.

Mischkristalle, feste Lösungen, Legierungen, S. auch Nr. 12428, 12429, 12432.

11892 O. Kubaschewski. The diffusion rates of some metals in copper, silver and gold. Trans. Faraday Soc. 46, 713-722, 1950, Nr. 9 (Nr. 333). (Sept.) (Teddington, Middles., Metallurgy Div. Lab., Nat. Phys. Lab.) Es werden die Diffusionsgeschwindigkeiten von Zink, Cadmium und Silber in Kupfer (zwischen 710° und 860°) und des Silbers in Gold (zwischen 800° und 1000°) angegeben: Ag in Cu (1% Ag): D = 0,012 exp (-35,600/RT); Zn in Cu (1% Zn): D = 0,0024 exp (-30200/RT); Cd in Cu (1% Cd): D = 0,0034 exp (-29,200/RT); Ag in Au

(3% Ag): D = 0,047 exp (-38,500/RT). Weiter wird die Literatur über die Diffusionsgeschwindigkeit von Nickel, Palladium, Platin, Kupfer, Silber, Gold, Zink und Cadmium in Kupfer, Silber und Gold referiert. Wallbaum.

11893 W. A. Fischer und A. Hoffmann. Volumenänderungen in der Diffusionszone von Oxydsystemen. Naturwissenschaften 41, 162–163, 1954, Nr. 7. (Apr.) (Düsseldorf, Max-Planck-Inst. Eisenf.) Auch bei der Berührung verschiedener Oxydsysteme bei höherer Temperatur tritt der Kirkendall-Effekt auf. Wird Aluminiumoxyd bei 1500°C mit dem Spinell FeO·Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> in Kontakt gebracht, so zeigt nach 50–100stündigem Sintern das Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> in der Diffusionszone eine Einschnürung. Da vorwiegend Ionenwanderung vorliegt, wird angenommen, daß die Al-Ionen schneller wandern als die Fe-Ionen.

M. Wie de mann.

Diffusion. S auch Nr. 11456.

Makrostruktur - Ätzfiguren. S. auch Nr. 12425.

11894 K. Lücke und W. Staubwasser. Über die Temperaturabhängigkeit der Verfestigung von Al-Einkristallen. Naturwissenschaften 41, 60, 1954, Nr. 3. (Göttingen, Univ., Inst. Metallk.) Die bei 21°C und bei der Temperatur der flüssigen Luft durchgeführten Untersuchungen zeigten, daß bei Aluminium für mittlere Orientierungen die Anfangsverfestigung ("easy-glide") bei beiden Temperaturen dieselbe ist. Das bedeutet, daß die Verfestigung im ungestörten Gleitgebiet, das bis etwa 6% Abgleitung bei Al reicht, athermisch ist, während sie bei höherer Abgleitung unter dem Einfluß größerer Gleitstörungen thermisch aktiviert ist. Diese Ergebnisse deuten auch auf das Vorhandensein verschiedener Gleitmechanismen im Verlaufe einer größeren Zugverformung hin.

11895 G. Lelbfried. Versetzungsverteilung in kleinen plastisch verformten Bereichen. Z. angew. Phys. 6, 251–253, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Göttingen, Univ., Inst. theor. Phys.) Verf. zeigte schon früher, daß sich die Abgleitung bei kleinen Verformungen aus den Beiträgen vieler unabhängiger Quellbereiche zusammensetzt. Dabei wurden für eindimensionale Verteilungen mit parallelen Geraden als Begrenzungslinien die Gleichgewichtszustände berechnet. Es wurde nun untersucht, wie weit eine kreisförmig geschlossene Begrenzung des Quellgebiets dieses Ergebnis verändert. Die zweidimensionale Gleichgewichtsverteilung der aus iner Quelle erzeugten Versetzungen wird aus einer Integralgleichung bestimmt. Stufen- und Schraubenversetzungen werden gleich behandelt. Weiterhin wird die Polssonsche Zahl gleich Null gesetzt. Die Lösung des Gleichgewichtsproblems iefert dann Zahl und Verteilung der Versetzungen in Abhängigkeit von der ußeren Schubspannung und vom Radius des Quellbereiches, der durch ein findernis geht. Es zeigt sich dann, daß die Verteilung sich nur um einen Zahlenaktor von der eindimensionalen unterscheidet.

1896 M. McKeehan and B. E. Warren. N-ray study of cold work in thoriated angsten. J. appl. Phys. 24, 52—56, 1953, Nr. 1. (Jan.) (Cambridge, Mass., Inst. echnol.) An einer aus kalt bearbeitetem Pulver gesinterten Legierung 99,25 W - 0,75 Th wurde durch Fourier-Analyse der aus Spektrometermessungen eraltenen Maxima von Röntgeninterferenzen die Größe der kohärent streuenden ebiete zu 200 Å bestimmt. Dieses Maß gibt also den Abstand der Gleitebenen oder zu Lagen von Versetzungen an. Ebenso wurden die Spannungsverteilungszuven ermittelt. Für größere kohärente Gebiete scheint die Spannung geringer zu in. Die elastische Energie ergibt 0,18 cal/g. Wallbaum.

11897 Gustavo Colonetti. L'équilibre élasto-plastique dans le temps. I. C. R. Acad. Sci., Paris 233, 593—595, 1951, Nr. 11. (10. Sept.) Verf. analysiert im Rahmen dieser Arbeit eingehend den Mechanismus der plastischen Deformation. Innerhalb dieser Theorie stellt er eine Formel auf, die in der Abschätzung dieser Deformationen implizit eine Berechnung ihrer Unabhängigkeit von den Zwangsbedingungen und von der Zeit enthält.

11898 J. W. Beams. Single crystal metal rotors. Phys. Rev. (2) 92, 502, 1953, Nr. 2. (15. Okt.) (Charlottesville, Virg., Univ.) Es wurden Eiseneinkristallkugeln und Zinkeinkristallzylinder hergestellt und beide als schnell sich drehende Rotore benützt, um Gleitmechanismen zu beobachten. Der Eisenrotor zeigt bis zu einer Rotationsgeschwindigkeit von etwa 19000 Umdrehungen/see keine beobachtbare Verzerrung. Dabei war, wenn man annimmt, daß sich der Rotor bis zu dieser Geschwindigkeit elastisch verhielt, die maximale Spannung etwa 21000 g/mm², während die maximale Spannung entlang der Achse etwa 1260 g/mm² betrug. Beim Zink wurde bis zu einer Rotationsgeschwindigkeit von 1600 Umdrehungen/ sec keine Veränderung der Oberfläche beobachtet. Dabei war eine Spannung von etwa 1925 g/mm² erreicht. Dagegen zeigten sich bei 2300 Umdrehungen/sec deutlich sichtbare Gleitbänder. Aus diesen experimentellen Untersuchungen kann man schließen, daß bei Zimmertemperatur ein Kristall, der am Gleiten entlang der üblichen Gleitebenen gehindert wird, bei beträchtlich höheren Spannungen entlang anderen Ebenen gleiten wird. Möglicherweise kann dabei auch Zwillingsbildung erfolgen. Die maximalen Spannungen lagen jeweils im Zentrum des Kristalls und erreichten Null oder einen kleineren Wert an der Kristalloberfläche. Röhm.

11899 J. D. Eshelby and A. N. Stroh. Dislocations in thin plates. Phil. Mag. (7) 42, 1401-1405, 1951, Nr. 335. (Dez.) (Bristol, Univ., H. H. Wills Phys. Lab.) Verff. diskutieren im einzelnen die folgenden Konfigurationen einer Schraubenversetzung: 1. Durchstoßend senkrecht die Oberfläche eines halb unendlichen Körpers, 2. laufend senkrecht durch eine unendliche Platte und 3. laufend entlang der Achse einer Scheibe, mit oder ohne ein spannungsfreies Loch, wobei der Ursprung der Versetzung ausgeschlossen ist. Das entsprechende Problem für eine Stufenversetzung ist nur kurz berührt. Es zeigt sich, daß die Spannung, die einer senkrecht durch eine unendliche Platte oder durch eine Scheibe laufenden Schraubenversetzung zuzuschreiben ist, zum großen Teil auf die Nachbarschaft der Versetzungslinie beschränkt ist, im Gegensatz zu dem Fall einer Versetzung in einem unendlichen Medium. Zwei Schraubenversetzungen in einer Platte ziehen entweder einander an oder stoßen sich ab mit einer Kurzbereichskraft an Stelle des umgekehrten ersten Kraftgesetzes für unendliche parallele Versetzungen. Hat man eine Stufenversetzung, so zeigt sich zwischen der Spannung in der Platte und der im unendlichen Körper kein wesentlicher Unterschied solange, als die Platte eben bleibt.

11900 A. Deruyttere and G. B. Greenough. The markings in the cleavage surfaces of zinc single crystals. Phil. Mag. (7) 45, 624 – 630, 1954, Nr. 365. (Juni.) (Louvain, Univ., Inst. Metall.; Sheffield, Univ., Dep. Metall.) Zylindrische Einkristalle von 6 mm Durchmesser und 18 mm Länge aus elektrolytisch gewonnenem Zn wurden bei – 196°C durch Zugspannung zerbrochen. Die beiden Spaltflächen wurden verglichen, sie unterschieden sich im allgemeinen merklich. Meist pflanzt sich die Spaltung in der Gleitrichtung fort. Zwischen der angelegten Spannung und der Spaltungsebene bestand ein Winkel  $\chi$ . Verff. untersuchten die Verteilung der Streifen, der Zwillingsbildung und der Schleifen. Die Streifen sind meist der Gleitrichtung parallel. Die Zwillingsspuren sind häufig 60° gegen die Gleit-

richtung geneigt, sie befinden sich nie auf den beiden Spaltflächen in genau entsprechenden Lagen. Die Schleifen laufen senkrecht zur Gleitrichtung, sie beinden sich auf der entgegengesetzten Seite des Ursprungs des Bruchs wie die Zwillinge. Die Zwillingsbildung nimmt ab mit steigendem  $\chi$ . Alle diese Regeln gelten nicht ohne Ausnahmen. Die Beobachtungen über die Zwillingsbildung sind nahezu alle in Übereinstimmung mit der Theorie (s. nachstehendes Ref.) von BILBY und BULLOUGH, die über die Schleifenbanden stehen jedoch meist im Widerspruch zur Theorie.

1901 B. A. Bilby and R. Bullough. The formation of twins by a moving crack. Phil. Mag. (7) 45, 631—646, 1954, Nr. 365. (Juni.) (Sheffield, Univ., Dep. Itall.) Die mechanische Zwillingsbildung auf Spaltflächen von Einkristallen vird theoretisch behandelt und mit den Ergebnissen an Zn-Einkristallen verlichen. Verff. nehmen an, daß die Zwillingsbildung durch die hohe lokale Spanung in der Nähe des sich ausbreitenden Spalts ausgelöst wird und daß sie beingt ist durch den Wert der lokalen Scherspannung. Sie leiten Ausdrücke für as Spannungsfeld eines sich ausbreitenden Sprungs ab.

M. Wiede mann.

1902 B. A. Bilby. A rule for determining the displacements caused by the motion of dislocation line. Research, Lond. 4, 387—388, 1951, Nr. 8. (Aug.) (Birmingam, Univ., Dep. Metall.) Es wird hier eine einfache Regel zur Bestimmung der elativen Verschiebungen, die durch die Bewegung einer Versetzungslinie mit egebenem Burgers. Vektor in einem Kristall hervorgerufen werden, formuliert. Tabei wird ein Rechtshandumlauf vorausgesetzt. Die Regel lautet dann: Strecke en Daumen und den ersten und zweiten Finger der rechten Hand so aus, wobei weils ein rechter Winkel gebildet werden muß, daß der erste Finger entlang der ersetzungslinie in positivem Sinn zeigt. Dann ist, wenn die Linie sich in der ichtung des zweiten Fingers bewegt, die Gleitoberfläche, die meist den Burgers kor enthält, durch den ersten und zweiten Finger definiert. Der Daumen zeigt feine Seite dieser Oberfläche. Die Versetzungslinie stößt aus einem Element seer Oberfläche, wenn sie sich bewegt, und in diesem Bereich gestattet das 'tterial an der Seite, auf welche der Daumen zeigt, eine Versehiebung bezüglich mjenigen an der anderen Seite, entsprechend dem Burgers-Vektor.

Röhm.

903 M. J. Dumbleton. Discontinuous flow in zinc crystals and its relationship to nin ageing. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 98-104, 1954, Nr. 2 (Nr. 410 B). Febr.) (Birmingham, Univ., Dep. Metallurgy.) Es wurde gefunden, daß Zinkikristalle mit Stickstoffgehalt unter einer Zugspannung Streckalterung zeigen. ch beim Kriechen mit kleiner Kriechgeschwindigkeit tritt diese Erscheinung . Die bei kleinem Stickstoffgehalt glatte Spannungs-Relaxationskurve wird größerem N<sub>2</sub>-Gehalt treppenförmig, gleichfalls zeigen sich im Spannungsinungs-Diagramm sprunghafte Dehnungen (jerky flow). Bei 100°C wird bechtet, daß die bei kleinen Dehnungsgeschwindigkeiten großen Amplituden der inghaften Dehnungen bei Erhöhung der Dehnungsgeschwindigkeit auf das ifache auf 1/5 ihres Wertes absinken. Der Verf. nennt diese Erscheinung, die nutlich durch Streckhärtung während des Fließens verursacht wird, "repeated ling". Sie verschwindet bei tiefen Temperaturen oder bei weiterer Erhöhung Dehnungsgeschwindigkeit. Die sprunghaften Dehnungen werden durch die Weber. peratur nicht beeinflußt.

4 P. W. Kruse and E. A. Coomes. A study of SrO on Mo by use of the field sion microscope. Phys. Rev. (2) 93, 929 -930, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) zer Sitzungsbericht.) Berichtigung ebenda S. 910. (Univ. Notre Dame.)

Untersucht wird die Oberflächenwanderung von SrO auf der Oberfläche einer Mo-Einkristallspitze in einem MÜLLERschen Feldelektronenmikroskop.

H. Mayer.

Aufbau und Struktur von Grenzschichten. S. auch Nr. 12016.

11905 S. Tolansky and A. Halperin. Oriented ring cracks on diamond. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 473–476, 1954, Nr. 6 (Nr. 414 B). (1. Juni.) (Englefield Green Surrey, Univ., Roy, Holloway Coll.) Optische und interferometrische Untersuchungen der beiden Oktaederflächen eines großen, fehlerfreien, ganz flachen Rohdiamanten ergaben, daß sich auf der spiegelblanken Oberfläche zahlreiche kraterförmige Erhebungen befanden. Sie waren einige hundert Å-Einheiten hoch und etwa 50  $\mu$  breit. Ihr Umfang hatte jeweils die Form eines kristallographisch orientierten Hexagons. Sie werden als Schlag- oder Druckfiguren gedeutet.

11906 J. F. H. Custers and H. R. Simpson. Etch trigons on diamonds. Nature, Lond. 173, 738, 1954, Nr. 4407. (17. Apr.) (Johannesburg, Diamond Res. Lab.) Im Verlauf einer Untersuchung des Einflusses hoher Temperaturen auf Diamant wurde eine neue Variation der Oberflächenätzung gefunden, die bisher noch nicht beobachtet wurde. Das Ätzmittel war einfache Luft, die Temperatur betrug 1400°C, die Ätzdauer 2 min. Unter diesen Bedingungen wurden dreieckige Ätzfiguren auf einer (111)-Spaltebene gefunden, die leicht poliert war. Das Auftreten solcher dreieckiger Ätzfiguren ist bekannt. Es werden Einzelheiten über die Form dieser Ätzfiguren gegeben.

11907 W. W. Harris and Frances L. Ball. The structure of some thin copper oxide films formed on single crystal faces. J. appl. Phys. 24, 1416, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Oak Ridge, Tenn., Carbide Carbon Chem. Co., K-25 Plant.)

11908 Earl A. Gulbransen and William R. McMillan. Electron optical studies of the initial stage of oxidation of pure iron single crystals. J. appl. Phys. 24, 1416, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (East Pittsburgh, Penn., Westinghouse Electr. Corp., Res. Lab.)

Aufbau und Struktur fester Körper. S. auch Nr. 12457.

11909 Joseph J. Jasper and Philomena G. Grodzka. The effect of temperature on the density and surface tension of monofluoroacetic acid. J. Amer. chem. Soc. 76, 1453–1454, 1954, Nr. 5. (5. März.) (Detroit, Mich., Wayns Univ., Dep. Chem.) Die Dichten (d in g·cm-3) wurden zugleich mit der Oberflächenspannung ( $\gamma$  in dyn cm-1) bestimmt und zwar die ersteren mittels eines bikapillaren Pyrometers nach BAUER (1945), die letzteren nach einer Steigmethode nach JASPER und HERRINGTON (1946). Es wurde gefunden für d = 1,4173 — 0,00133 · t (t in °C),  $\gamma$  = 42,220 — 0,11145 · t.

Oberflächenspannung und Kapillarität. S. auch Nr. 11471, 11526.

11910 Z. László. The influence of a direct-current electric field on the adhesion tension. J. chem. Phys. 20, 1807, 1952, Nr. 11. (Nov.) (Budapest, Hung.) Bei dem beschriebenen rein qualitativen Demonstrationsversuch über die Abhängigkeit der Adhäsion von der elektrischen Feldstärke füllen die untersuchten Flüssigkeiten eine Hälfte des Spaltes zwischen zwei koaxialen Nickelzylindern aus, deren Achsen horizontal angeordnet sind und deren Lage durch ein Isolierstück fixiert ist. Durch einen variablen Luftdruck auf die Flüssigkeitsoberfläche im Zylinder

innern wird eine flache Form der freien Flüssigkeitsoberfläche erreicht. Ihre Formänderung bei Anlegen einer Gleichspannung von 250 Volt an die Zylinder dient zur Anzeige des gesuchten Effektes, der bei verschiedenen Alkoholen, jedoch nicht bei Kohlenstofftetrachlorid und Benzol beobachtet wurde.

Adsorption, Benetzung. S. auch Nr. 12019, 12260.

11911 P. C. Carman and F. A. Raal. Monolayer, capacities in multilayer adsorption. Trans. Faraday Soc. 49, 1465—1471, 1953, Nr. 12 (Nr. 572), (Dez.) (Pretoria, S. Afr., Counc. Sci. a. Industr. Res., Nat. Chem. Res. Lab.) Bei Systemen mit Butan und Ammoniak als Sorbenden und Silikagel und Aktivkohle als Adsorbenden wurden mittels der Methode von Brunauer-Emmett-Teller (B. E. T.) die adsorbierten Mole prog Adsorbend gemessen. Die Anderson-Modifikation der B. E. T. - Gleichung ließ sich erfolgreich anwenden, dagegen nicht die Gleichung von Hüttig.

Drechsler.

11912 R. Westrik and P. Zwietering. Pseudomorphism in the iron synthetic ammonia catalyst. Proc. Acad. Sci. Amst. (B) 56, 492-497, 1953, Nr. 5. (Nov./Dez.) (Geleen, Netherl. State Mines, Centr. Lab.)

Schön.

11913 H. Richter, H. Berckhemer und G. Breitling. Struktur des amorphen Antimons. Z. Naturf. 9a, 236-252, 1954, Nr. 3. (März.) (Stuttgart, T. H., Röntgeninst. and Max-Planck-Inst. Metallforschg., Inst. Metallphys.) Die Struktur von Schichten des sogenannten amorphen Sb, die hier einerseits durch Aufdampfen auf mit flüssiger Luft gekühlte Träger bei gleichzeitigem Fremdmoleküleinbau (Kohlenwasserstoffe), andererseits auf elektrolytischem Wege hergestellt werden, wird mittels Röntgenstrahlbeugung untersucht. Die Ergebnisse zeigen, daß über eine flüssigkeitsähnliche Nahordnung, bei der jedes Sb-Atom wie im Gitter von drei nächsten Nachbarn umgeben ist, hinausgehend eine mehr oder weniger ausgebildete Schichtstruktur vorhanden ist, in der allerdings die Schichten in größeren Abständen als im Gitter liegen. Manchmal kommt in den Aufdampfschichten auch die kristalline Phase, aber nur in feinster Verteilung vor, in den elektrolytisch hergestellten ist sie immer mit vorhanden. Beim Lagern der Schichten gehen ohne Temperaturerhöhung Ordnungsvorgänge vor sich, entweder in Richtung auf ideale Gitterordnung oder aber in Richtung auf die Idealstruktur der amorphen Phase mit einer Atomlagerung größtmöglicher Ordnung.

d. Mayer.

11914 II. Lüdemann. Über die Struktur dünner auf Einkristallunterlagen aufgedampster Alkalihalogenidschichten. (Eine Untersuchung mittels Elektronennterferenzen.) Z. Naturs. 9a, 252-259, 1954, Nr. 3. (März.) (Hamburg, Univ., nst. Angew. Phys.) Auf Spaltslächen von Alkalihalogeniden werden bei verchiedenen Temperaturen dieser Träger teils dieselben, teils verschiedene Alkalialogenide im Vakuum aufgedampst und die Struktur dieser Schichten mittels Elektronenbeugung (Reflexion) untersucht. Die Ergebnisse zeigen (1), daß bei Bleichheit von Träger und Schicht letztere im Kristallgitter des ersteren fortzächst, jedoch kommen bis zu einer bestimmten, im allgemeinen nur von der chichtsubstanz abhängigen Grenztemperatur auch Kristallite in Zwillingstellung, unmittelbar auf dem Träger sitzend vor. (2) Auch bei Verschiedenheit on Träger und Schicht wächst letztere sehon in den ersten Netzebenen so rientiert auf, daß die kristallographischen Achsen beider gleichgerichtet sind, nabhängig von der Differenz der Gitterkonstanten beider. H. Mayer.

1915 Josef Stuke. Die optische Absorptionskonstante von Kadmiumoxyd. Z. Phys. 17, 401-415, 1951, Nr. 4. (8. Mai.) (Nürtingen.) CdO-Schichten, die durch

Kathodenzerstäubung in O<sub>2</sub>-N<sub>2</sub>-Mischungen verschiedener Zusammensetzung hergestellt werden, unterscheiden sich erheblich durch die Lage des exponentiellen Ausläufers der Eigenabsorption. Bei Temperungen im Vakuum, in Luft oder in Stickstoff erfolgen teils reversible, teils irreversible Verschiebungen der Kante bis zu 0,5 eV. Nach einer Temperung zwischen 350°C besteht bei allen weiteren Temperungen ein eindeutiger Zusammenhang zwischen der spezifischen Leitfähigkeit und der Lage der Kante in dem Sinn, daß die Kante bei zunehmender Leitfähigkeit zu kürzeren Wellenlängen rückt. Zwei Deutungsmöglichkeiten werden zur Diskussion gestellt: 1. eine durch Akzeptoren verursachte Störstellenabsorption, dann müßte die Absorptionskante des ungestörten CdO bei kurzen Wellen liegen. Hiergegen spricht, daß auch bei tiefen Temperaturen keine Andeutung einer selektiven Absorption gefunden wird. 2. Die Kante des ungestörten Gitters liegt bei langen Wellen, bei größerer Leitfähigkeit sind jedoch die unteren Terme des Leitungsbandes besetzt und darum optische Elektronenübergänge aus dem Valenzband in diese Terme nicht möglich. Stöckmann.

11916 R. Bernard und E. Pernoux. Ursprung einiger Scheinstrukturen bei sehr dünnen Einkristall-Lamellen. Optik, Stuttgart 11, 336—349, 1954, Nr. 7. (Lyon.) Bei sehr dünnen Einkristall-Lamellen beobachteten Verff. bei der Elektronen bestrahlung eine Reihe von Scheinstrukturen, die auf Netzverbiegungen zurückzuführen sind. So stellten Verff. bei MoO<sub>3</sub> ein Fischgrätensystem fest, daß nur während der ersten Minuten der Bestrahlung auftritt. Die Fehlstellen im Kristall wandern bei Bestrahlung und bilden Gleitflächen, die sogenannten Parkettriemen. Beim PbJ<sub>2</sub> wurden ferner infolge der sphärischen Wölbung der Kristall-Lamellen Rosetten und ähnliches beobachtet. Falls zwei Lamellen aufeinander liegen, verwickeln sich die Scheinstrukturen, es kommt zu Interferenzerscheinungen.

M. Wiede mann.

11917 F. M. Devienne. Etude de la formation et de la vaporisation des couches minces solides à l'aide des indicateurs radioactifs. J. Chim. phys. 51, 82-83, 1954, Nr. 3. (März.) (Kurzer Sitzungsbericht.) Kondensationskoeffizient und der Verdampfungskoeffizient von Sb und Cd-Atomen werden für verschiedene Oberflächen und verschiedene Temperaturen derselben in der Weise bestimmt, das künstlich radioaktives Sb und Cd für den Atomstrahl, mit dem aufgedampft wird, verwendet werden. Die Zahlen der unter bestimmten Bedingungen kondensierten bzw. verdampfenden Atome lassen sich durch Messung der Aktivität der Kondensate mit einem Geiger-Zähler genau bestimmen. Keine quantitativen Angaben.

11918 Richard B. Belser and Margaret C. Chester. The electrical resistances of dual layer and simultaneously evaporated bimetal films before and after artificial aging. Phys. Rev. (2) 93, 930, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Georgia Inst. Technol.) Dünne Schichten aus zwei Metallen werden entweder durch gleichzeitiges Aufdampfen beider Komponenten, oder durch aufeinander folgendes Aufdampfen je einer Komponente erzeugt und ihr Widerstand und dessen Verhalten beim Tempern untersucht, um Einblick in die Ordnungs-, Umordnungsund Legierungsvorgänge zu gewinnen.

H. Mayer.

11919 William E. Woolf and Richard B. Belser. X-ray diffraction studies of dual layer and simultaneously evaporated bimetal films after artificial aging by heating. Phys. Rev. (2) 93, 930, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) Berichtigung ebenda S. 910. (Georgia Inst. Technol.) Die in der vorhergehend referierten Arbeit mit Hilfe der Widerstandsänderungen untersuchten Ordnungs. Umordnungs- und Legierungsvorgänge in Schichten aus zwei Metallen, die

entweder gleichzeitig oder nacheinander aufgedampft worden waren, werden nun auch mittels Röntgenstrahlen verfolgt. Beide Untersuchungsmethoden eröffnen die Möglichkeit, das Verhalten binärer Systeme, deren Komponenten sehr selten und sehr kostbar sind, zu ermitteln.

H. Mayer.

11920 Robert J. Raudebaugh and Richard B. Belser. Metallographic studies of dual layer and simultaneously evaporated bimetal films after artificial aging by heating. Phys. Rev. (2) 93, 930, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Georgia Inst. Technol.) Ergänzung der vorstehend referierten Untersuchungen an zweikomponentigen Metallschichten (hier Au + In, Fe + In) in verschiedenen Zuständen des durch Tempern verursachten Alterns mit Hilfe direkter, metallographischer Verfahren.

11921 R. C. Williams and P. R. Wallace. Linear film growth in tarnishing reactions. J. chem. Phys. 21, 1294—1295, 1953, Nr. 7. (Juli.) (Montreal, Quebec, Can., McGill Univ.) Mit Hinweis auf experimentelle Ergebnisse anderer Autoren über das Wachstumsgesetz von chemischen AgCl-Reaktionsschichten auf Ag, dahingehend, daß bis zu einer Dicke von etwa 80 Å ein logarithmisches, dann aber ein lineares Gesetz gilt, werden eine Reihe möglicher Mechanismen der Schichtbildung theoretisch durchgerechnet. Es wird gezeigt, daß der berechnete Elektronenstrom durch Tunneleffekt im Sinne der Theorie von Mott-Cabrera bis zu Schichtdicken von 80 Å ausreichend ist, um das experimentelle Ergebnis zu erklären, daß aber bei höheren Schichtdicken ein anderer Mechanismus wirksam sein muß. Die Erörterung verschiedener Möglichkeiten hierfür führt jedoch zu keiner Entscheidung.

11922 R. W. Hoffman, R. D. Daniels and E. C. Crittenden jr. The cause of stress in evaporated metal films. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 497-500, 1954. Nr. 6 (Nr. 414B). (1. Juni.) (Cleveland, O., Case Inst. Technol.) In gutem Vakuum werden Ni, Cu, Fe und Co auf dünne Glimmerstreifen bis zu Dicken von 1500 Å so schnell aufgedampft, daß die Verunreinigung durch miteingebaute Fremdmoleküle 1% nicht übersehreiten kann. Die Temperatur des Trägers während des Auflampfens der Schicht kann zwischen 25°C bis 200°C variiert werden. Die Spannungen in den Schichten, die experimentell aus der Krümmung der Glimmerstreifen bestimmt werden, können als aus zwei Komponenten bestehend bechrieben werden. Die eine rührt von der verschiedenen thermischen Ausdehnung on Träger und Schicht her und wird bestimmt durch Krümmungsmessung bei ler höheren Aufdampftemperatur und darauf folgend bei Zimmertemperatur. Die lann noch übrigbleibende zweite Komponente der Gesamtspannung, als innere ligenspannung der Schicht bezeichnet, wird in ihrer Abhängigkeit von Trägeremperatur beim Schichtaufdampfen einerseits, vom Tempern bei höheren 'emperaturen bis zu 350°C andererseits bestimmt. Die Ergebnisse zeigen eine bnahme der inneren Eigenspannung beim Tempern bis zu 250°C, dann eine unahme. Dieser Gang wird dahin gedeutet, daß zuerst, bei tieferen Tempermperaturen, die zahlreich in den Aufdampfschichten vorhandenen Leerstellen pagulieren, diese Aggregate aber bei höheren Tempertemperaturen unter ildung von Versetzungsringen zusammenbrechen. Ersterer Vorgang ist mit einer olumenvergrößerung und daher Spannungsverminderung, letzterer mit einer olumenverminderung und daher Spannungszunahme verbunden. H. Mayer.

923 P. Barreau, P. Léger, J. Moreau et P. Prugne. Préparation de films minces formvar, utilisés comme supports de couches métalliques, en physique nucléaire. Phys. Radium. 15, 4A-7A, 1954, Suppl. zu Nr. ! (Jan.) (C. E. N. S. – Serv. 198. nucl.) Es wird ein Verfahren beschrieben, um dün. 1 Ireitragende Filme aus

"Formvar", wie sie in der Kernphysik und Elektronenmikroskopie verwendet werden, herzustellen, zu metallisieren und auf einen Rahmen zu spannen.

Bd. 33, 10

Methfessel. 11924 Georg Hass. Preparation, properties and optical applications of thin films of titanium dioxide. Vacuum 2, 331-345, 1952, Nr. 4. (Okt.) (ausgegb. März 1954.) (Fort Belvoir, Virg., Engr. Res. & Develop. Lab.) Verf. gibt Daten über die optischen Eigenschaften, die Struktur und die Oxydation von verdampften Titanfilmen und diskutiert die Struktur, die Eigenschaften und Verwendungen von Titandioxydbelägen, die durch Wärmeoxydation von im Vakuum niedergeschlagenem Titan hergestellt wurden und durch Zerfall von Titantetrachlorid bei Atmosphären-Wasserdruck hergestellt wurden. Es wird gezeigt, daß das Niederschlagsmaß und der Druck in der Verdampfungseinheit die Struktur und die optischen Eigenschaften von verdampften Titanfilmen und von Titandioxydbelägen weitgehend beeinflußt. Reine Titanfilme können nur durch schnelles Verdampfen in einem guten Vakuum niedergeschlagen werden. Langsames Verdampfen bei mäßigem Vakuum ergibt TiO-TiN-Filme mit kubischer Struktur. Oxydation von reinen Titanfilmen in Luft bei 400° bis 450°C führt zu Titandioxydfilmen mit rutiler Struktur und hohen n-Werten, während dünne niedergeschlagene Titanfilme bei derselben Temperatur zu Titandioxydfilmen oxydieren mit Oktahedrit-Struktur und viel niedrigeren n-Werten. Titansäureanhydrid ist besonders geeignet als ein Spitzenfilm in Vielschichtenkombinationen. Titandioxydfilme, erzeugt durch Verdampfen von Titantetrachlorid, auf erhitztes Glas, sind amorph, wenn die Glastemperatur unterhalb 280°C gehalten wird.

Riedhammer. 11925 L. Holland and W. Steckelmacher. The distribution of thin films condensed on surfaces by the vacuum evaporation method. Vaccum 2, 346-364, 1952, Nr. 4. (Okt.) (ausgegb. März 1954.) (Crawley, Sussex, W. Edwards & Co. Ltd., Res. Lab.) Verff. diskutieren das Problem der Bestimmung der Verteilungsgesetzmäßigkeiten von dünnen Filmschichten, die durch Verdampfen im Vakuum erzeugt werden. Aus verschiedenen Typen praktischer Quellen werden idealisierte Proben bestimmt, für die die Verdampfungsemission berechnet werden kann. Als fundamentales Gesetz wird das cos-Gesetz von KNUDSEN anerkannt. Die Berechnungen werden auf punktförmige Quellen, streifenförmige Quellen, Drahtquellen und Ringquellen ausgedehnt. Die Verdampfung auf ebene und kugelige Oberflächen wird untersucht. Die praktische Anwendung dieser Ergebnisse für die Verdampfung von Zinksulfid und Magnesiumfluorid von streifenförmigen Heizquellen und von Aluminium von spiraligen Glühfäden wird zusammen als experimentelle Bestätigung angesehen. Weiterhin wird der Bereich der Gültigkeit der Ergebnisse diskutiert. Riedhammer.

11926 A. R. G. Brown, A. R. Hall and W. Watt. Density of deposited carbon. Nature, Lond. 172, 1145—1146, 1953, Nr. 4390. (19. Dez.) (Farnborough, Hants., Roy. Aircraft Est.) Die in einem geschlossenen, Methan enthaltenden Gefäß gewonnenen C. Niederschläge auf einem erwärmten 5 mm dieken Graphit-Stab sind in ihrer Diehte abhängig von der Temperatur (bei einem Methan-Druck von 100 Torr wachsend von etwa 1,4 bis 2,2 g·cm-³ im Bereich 1600 bis 2500°C) und vom Methan-Druck (bei 1700°C wachsend von 1,3 bis 1,8 g·cm-³ im Bereich 100 bis 350 Torr). Strukturuntersuchungen zeigen den unterschiedlichen Aufbau der Schiehten.

Dünne Schichten. S. auch Nr. 11560, 11561, 11950, 11951, 12113, 12115, 12116, 12149.

Sole und Gele. S. auch Nr. 11474, 12359, 12360.

11927 Karl-Joseph Hanszen. Die Anwendung der phänomenologischen Theorie der irreversiblen Prozesse auf kontinuierliche Systeme im inhomogenen Magnetfeld. Z. Naturf. 9a, 323—331, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Braunschweig.) Es werden die Sedimentationsvorgänge in gasförmigen oder flüssigen Mischsystemen untersucht. Die phänomenologische Theorie der irreversiblen Prozesse ermöglicht es, die unter dem Einfluß eines inhomogenen Magnetfeldes auftretenden magnetischen Größen als innere Zustandsvariable zu behandeln und die elektrischen Potentialdifferenzen zu berechnen, die infolge der verschiedenen Sedimentationsgeschwindigkeit geladener Partikel (Ionen) — soweit in der Mischung vorhanden — auftreten.

Aerosole. S. auch Nr. 12685.

## V. Elektrizität und Magnetismus

11928 Friedrich Lenz. Annäherung von rotationssymmetrischen Potentialfeldern mit zylindrischen Äquipotentialflächen durch eine analytische Funktion. Ann. Phys., Lpz. (6) 8, 124—128, 1950, Nr. 3/4. (10. Nov.) (Düsseldorf, Rhein.-Westf. Inst. Übermikrosk.) Verf. zeigt, daß rotationssymmetrische Potentialfelder mit zylindrischen Äquipotentialflächen, wie sie z. B. bei Elektronenlinsen vorkommen, in großer Entfernung von der Linsenmitte exponentiell abklingen. Eine Funktion wird angegeben, welche dieser Tatsache Rechnung trägt und bei magnetischen Feldern die Feldverteilung in analytischer Abhängigkeit von den Polschuhabmessungen in guter Näherung wiedergibt. Die Güte der Näherung wird für symmetrische Felder sowie für ein unsymmetrisches durch Vergleich mit numerisch berechneten Feldverteilungen in Schaubildern gezeigt. Riedhammer.

11929 II. Hinteregger. Induktionserscheinungen bei Bewegung von Materie in rimären Magnetfeldern und ihre experimentellen Anwendungsmöglichkeiten. I. Experimentelle Grundlagen. Acta phys. austr. 7, 1—13, 1953, Nr. 1. (Apr.) (Wien, Y. H., Phys. Inst.) Der vorliegende einführende Teil, der aus vier Teilen bestehenen Arbeit, bringt als Erstes eine Definition bzw. Begrenzung der zur Diskussion tehenden Effekte: Behandelt werden Erscheinungen, bei denen in bewegter laterie beim Vorhandensein primärer Magnetfelder elektrische Spannungen und tröme entstehen unter der Voraussetzung, daß ohne Bewegung, aber unter sonst leichen Bedingungen, die Materie feld- und stromfrei sei. Ferner gelte die Einhränkung, daß die Effekte und ihre Ursache stationär bzw. quasistationär seienach einer grundsätzlichen Einteilung der geometrischen Anordnungen und der aterialeigenschaften werden abschließend einfache Demonstrationsversuche mit wegten festen Körpern und strömenden Flüssigkeiten beschrieben.

Herbeck.

930 H. Hinteregger. Induktionserscheinungen bei Materiebewegung in primären agnetfeldern und ihre experimentellen Anwendungsmöglichkeiten. II. Transionsfälle. Acta phys. austr. 7, 129–145, 1953, Nr. 2. (Mai.) (Wien, T. H., ys. Inst.) Anschließend an die vorstehend referierte Arbeit wird im zweiten Teil. Unipolarinduktion bei axialer Translation eines unendlich langen Leiterundstabes im transversalen homogenen Magnetfeld diskutiert. Unter der raussetzung v³/c² 1 (v Translationsgeschwindigkeit, c Lichtgeschwindigkeit) rden die Minkowski- und Maxwell-Lorentz-Gleichungen für das ruhende 1 das mit dem Leiter bewegte System aufgestellt und ausgewertet. Im Fall des ht-ferromagnetischen Leiters wird bei der Berechnung der elektrischen Felder 1 der wahren Ladung eine Analogie-Betrachtung mit einem Elektret-Modell

herangezogen, wobei jedoch beim Elektreten die negative Flächendivergenz de Polarisation der wahren Ladung beim bewegten Leiter entspricht. Abschließene erfolgt eine Weiterführung der Berechnungen von Sommerfeld für die Unipolar induktion (a) im Fall einer fehlenden äußeren Erregung des Magnetfeldes unpermanenter homogener Magnetisierung des Leiterstabes senkrecht zur Trans lationsrichtung und (b) im Fall einer äußeren Erregung des Magnetfeldes bei seh großer Suszeptibilität des Leiters.

11931 Sabba S. Stefanescu. Das elektromagnetische Normalfeld des waagerechte Niederfrequenzdipols. Teil II. Gerl. Beitr. Geophys. 61, 195-219, 1950, Nr. 3 K. Jung.

Elektromagnetische Felder. S. auch Nr. 12561.

Alfvén-Wellen, S. auch Nr. 11463.

11932 Hermann Schwan. Eine Messung von elektrischen Materialkonstanten und komplexen Widerständen, vor allem biologischer Substanzen (z. B. Blut). Z. Naturf 8 b., 3-10, 1953, Nr. 1. (Jan.) (Frankfurt/M., Max-Planck-Inst. Biophys.) Zu Messung der dielektrischen Materialkonstanten im Dezimeterwellenbereich wir eine Resonanzanordnung beschrieben (Lecher-System, an einem Ende die Meßprobe, am anderen eine verschiebbare Kurzschlußplatte mit induktiv angekoppel tem Detektor, Senderankopplung induktiv auf der Leitung). Nach Angaben übe konstruktive Einzelheiten wird der Einfluß von Sender- und Empfängerdämpfungsowie der Senderankopplung, die rein induktiv sein soll, auf die Resonanzkurv diskutiert. Zur Erprobung der Meßanordnung werden einige Meßkurven fübelastete und ungedämpfte Leitungen mitgeteilt, die in Übereinstimmung mit det theoretischen Werten sind. Danach ist der Meßbereich für Abschlußwiderständetwa 105 (300 Z bis 1/300 Z; Z = 325 Ohm). DK und spez. Widerstand von Wasse und Blut sind als Beispiel für Meßergebnisse im Bereich von 2 m bis 36 cm Wellenlänge angegeben.

11933 André Lebrun et Roger Arnoult. Sur l'emploi d'une ligne coaxiale terminé par des impédances de divers types pour des mesures de permittivité en ondes métri ques et décimétriques. C. R. Acad. Sci., Paris 233, 1591-1593, 1951, Nr. 25 (19. Dez.) Die beschriebene Meßapparatur für die komplexe DK von Flüssigkeiter im Gebiet von 10 bis 500 cm Wellenlänge besteht aus einer konzentrischer Leitung, deren eines Ende mit einer Meßzelle, das andere mit einem beweglicher Kolben, der die Einkoppelschleife für die HF-Energie trägt, abgeschlossen ist Gemessen wird die Resonanzkurve mit einer Sonde in konstantem Abstand von der Meßzelle beim Verschieben des Kolbens, woraus in bekannter Weise Real- und Imaginärteil der DK zu ermitteln sind. Es finden drei Typen von Meßzeller Verwendung, deren Eigenschaften und Eichung im einzelnen diskutiert wird Hinten kurz geschlossene Leitung mit konstanter Füllhöhe, Endkondensator gebildet aus Innen- und Außenleiter, Endkondensator gefüllt mit Quarz und darüber stehender Untersuchungsflüssigkeit. Alle Zellen sind mit Glimmerfolier zur konzentrischen Leitung hin abgeschlossen. Als Meßgenauigkeit ist 1 % angegeben. Klages.

11934 Erich Fischer. Die lektrische Relaxationszeit und Assoziation. I. Grundlage der Untersuchungsmethode am Beispiel einer nichtassoziierten und einer assoziierten Dipolflüssigkeit (Chlorbenzol, Phenol). Z. Naturf. 8a, 168–176, 1953, Nr. 2/3. (Febr./März.) (Ankara, Türkei, Univ., Inst. Allg. Phys.) Für das Nichtvorhandensein von Assoziation (Chlorbenzol) ist charakteristisch, daß  $\tau/\eta$  ( $\eta$  = Viskosität von der Konzentration unabhängig ist. Bei assoziierten Molekülen (Phenol) steht

der Anstieg von  $r_{/\eta}$  mit der Konzentration unter bestimmten Voraussetzungen über die Komplex bildung in einfachem Zusammenhang mit der mittleren Zähligkeit f  $(\Sigma m A_m/\Sigma A_m)$ , m=Komplexzahl,  $A_m=Zahl$  der m-fachen Komplexe/cm³) der Komplexe bei verschiedenen Konzentrationen. Prüfung dieses Zusammenhanges. Die mittleren Zähligkeiten werden UR-spektroskopisch bestimmt. Abweichungen bei großen und kleinen Konzentrationen. Kurven und Tabellen. Güntherschulze.

11935 Erich Fischer und Raimund Fessler. Dielektrische Relaxationszeit und Assoziation. II. Lösungen und Mischungen von schwach assoziierenden Dipolitüssigkeiten. Z. Naturf. 8a, 177–185, 1953, Nr. 2/3. (Febr./März.) (Anakara, Türkei, Univ., Inst. Allg. Phys.) Für Flüssigkeiten, die in dem Verlauf des nach Onsager ausgewerteten Dipolmomentes mit der Konzentration keine Assoziation erkennen lassen, wird durch Relaxationsuntersuchungen Assoziation nachgewiesen. Während Anisol und Anilin nur einige durch die Molekülstruktur bedingte Besonderheiten aufweisen, zeigt der Anstieg von  $\sqrt{1}$  mit der Konzentration bei Nitrobenzol, Benzonitril und Acetophenon Assoziation an und die mittlere Zähligkeit läßt sich aus der Relaxationszeit bestimmen. Das System Anisol-Chlorbenzol hat keine Assoziation. In der Mischung Chlorbenzol-Nitrobenzol assoziieren nur die Nitrobenzolmoleküle unter sich in gleichem Maße, wie in der Lösung im unpolaren  $\mathrm{CCl}_4$ . In der Mischung Aceton-Chloroform charakteristische Assoziation zwischen den beiden Molekülsorten. Güntherschulze.

11936 Mansel Davies. Molecular dipole rotation and association. Z. Naturf. 9a, 474, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Aberystwyth, Wales, Edward Davis Chem. Lab.) Zu der Veröffentlichung von Fischer und Fessler (s. vorstehende Reff.) über die Relaxationszeiten von Anilin in CCl<sub>4</sub>, wonach Anilin auf keinen Fall eine Assoziation aufweist, die zu langlebigen Komplexen führt, bemerkt der Verf., daß nach Versuchen über die Infrarotabsorption und über die Verteilung von Anilin zwischen Wasser und CCl<sub>4</sub> doch eine Assoziation auftritt. Z. B. ergibt sich, daß bei 25°C in 1,0-molarer Lösung in CCl<sub>4</sub> nur 65% der Anilinmoleküle einatomig sind.

11937 Herfried Hase. Dielektrische Relaxationsuntersuchungen zur Frage des Lösungsmitteleinflusses und der inneren Beweglichkeit von Dipolmolekülen. Z. Naturf. 8 a, 695 - 707, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Mainz, Univ., Phys. Inst.) Nach der kalorimetrischen Methode wird der dielektrische Verlust bei 3,4 m Wellenlänge ür fünf starre Dipolmoleküle in verdünnter Lösung von fünf unpolaren Lösungsnitteln bestimmt und daraus die Relaxationszeit berechnet. Aus Molekülvolumen ınd -form sowie der makroskopischen Viskosität der Flüssigkeit ist dann nach DEBYE und PERRIN ein Erwartungswert für die Relaxationszeit abgeschätzt und ein Verhältnis zum Meßwert als Faktor der mikroskopischen Viskosität diskuiert. Es ergibt sich eine Abhängigkeit von Größe und Form sowohl des Dipolnoleküls als auch des Lösungsmittelmoleküls, wozu eine empirische Näherungsrmel angegeben wird, die aber Besonderheiten der Flüssigkeitsstruktur unerfaßt 188en muß. - Zur Frage der inneren Beweglichkeit von Dipolmolekülen sind nschließend die Relaxationszeiten einer Reihe von Jod-, Methyl- und Methoxyerbindungen des Benzols, Diphenyls und Quaterphenyls in Tetrachlorkohlenoff gemessen und mit den an starren Molekülen gewonnenen Erfahrungen disutiert. Als Ergebnis zeigt Quatertolyl eine innere Beweglichkeit, die beim Isouatertolyl kleiner ist; die Methoxygruppe hat ebenfalls eine Eigenbeweglichkeit, ie sich aber nach den Messungen als von der Molekülgröße und der Zahl und genseitigen Lage der substituierten Gruppen abhängig erweist. Klages.

11938 Gerhard Klages. Zur rotatorischen Beweglichkeit der Methoxygruppe. Anturf. 9 a, 366–369, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Mainz, Univ., Phys. Inst.) Die vor Hase (s. vorstehendes Ref.) aus Messungen der dielektrischen Relaxationszeit i verdünnter Lösung gefundene scheinbare Abhängigkeit der Rotationsdiffusions konstanten (RDK) der Methoxygruppe bei Drehung um die CO-Bindung von de Molekülgröße wird diskutiert. Dabei wird ein Modell verwendet, in dem die a einem Benzolring substituierte Gruppe in bestimmten Lagen festgeklemmt is so daß in diesen statt der RDK der Gruppe die des ganzen Moleküls wirksam wird Letztere kann man aus Meßwerten an Vergleichssubstanzen abschätzen. Es ergit sich dann für einen Festklemmungsfaktor von 15% bei einfach substituierten Ber zolringen einheitlich eine Eigenbeweglichkeit der Gruppe (RDK) von 1,2·10<sup>11</sup> secwährend bei zwei Gruppen in m-Stellung diese auf 0,5·10<sup>11</sup> sec<sup>-1</sup> verkleinert is Bei p-Verbindungen dürften Mesomerie-Einflüsse den Festklemmungsfaktor en höhen.

11939 Gerhard Kremmling. Über die Dipolrotation langkettiger aliphatische Alkohole in den verschiedenen Phasen ihres festen Zustandes. Z. Naturf. 8a, 708 bi 716, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Mainz, Univ., Phys. Inst.) Zur Frage der von Smyt und Hoffman angenommenen verschiedenen Phasen im glasigen Zustand de aliphatischen Alkohole mit mehr als zwölf C-Atomen wird durch Messung de Brechungsindex der Nachweis mehrerer koexistenter Phasen unterhalb de Erstarrungspunktes erbracht. — Mit DK-Messungen nach einer Resonanzmethod bei 30 und 300 m Wellenlänge wird dann die reine Orientierungspolarisation de Dipole bestimmt und gefunden, daß die nach Onsager berechneten Dipolmoment stetig durch den Erstarrungspunkt gehen, so daß die Rotationsmöglichkeit de Dipole nicht eingeschränkt sein kann. Weitere Messungen im Dispersionsgebie bei 14 cm Wellenlänge ergeben sogar eine verkleinerte Relaxationszeit der Dipol im glasigen Zustand gegenüber der Flüssigkeit kurz oberhalb des Erstarrungs punktes. Der relative Unterschied wird mit wachsender Kettenlänge kleiner. In der Flüssigkeit und im glasigen Zustand tritt ein ganzes Relaxationszeitspektrur auf.

11940 Yves Le Corre. Les corps seignettoélectriques. Bull. Soc. franç. Minér. Crist 77, 293-301, 1954, Nr. 1/3. (Jan./März.) (Paris, Coll. France, Lab. Phys. Théor. Es wird eine allgemeine Übersicht über die Eigenschaften der seignette- (ode ferroelektrischen-)Stoffe und ihrer praktischen Anwendung gegeben.

v. Harlem.

11941 G. H. Haggis, J. B. Hasted and T. J. Buchanan. The dielectric properties of water in solutions. J. chem. Phys. 20, 1452-1465, 1952, Nr. 9. (Sept.) (Londor Engl., Middlesex Hosp. Med. School.) Messungen der DK und des Verlustwinkel an wäßrigen Lösungen im Mikrowellengebiet zwischen 1,2 und 9 cm werden mi Hilfe des Cole-Kreises ausgewertet. Sie sind durch eine einzige Relaxationsze darzustellen, die aber bei positiven Ionen gegenüber der des reinen Wasser proportional der Konzentration verkleinert ist, während sie bei gelösten Mole külen, die H-Brücken bilden, entsprechend vergrößert ist. Zur Deutung wird i einem statistischen Modell die Zahl der Wassermoleküle mit 0 bis 4 H-Brücke aus kalorischen Daten und der DK von Wasser bei 0°C abgeschätzt, womit dan die statische 1)K von Eis sowie vom Wasser im Temperaturbereich von 0 bis  $370^\circ$ nach der Kirkwood schen Formel gut darzustellen ist. Wenn dann als bestimmen für die Wasserrelaxationszeit 7 das Aufbrechen und Bilden einer H-Brücke & dreifach assoziierten Wassermolekülen im statistischen Gleichgewicht angesehe sind, so läßt sich die Temperaturabhängigkeit von r mit einer Aktivierungsenergi von etwa 3 Kcal/Mol für diesen Vorgang darstellen. Die Verschiebung der τ-Wert in den Lösungen wird durch Auflösung von H-Brücken unter der Wirkung vo positiven Ionen und bei H-Brücken-bildenden Molekülen durch ihre Vermehrung größenordnungsmäßig erklärt. Aus der herabgesetzten Niederfrequenz-DK der Lösungen kann die effektive Zahl der an die gelösten Moleküle festgebundenen, d. h. nicht mehr im Felde zu orientierenden Wassermoleküle nach der dielektrischen Mischungstheorie ermittelt werden. Sie ist für ungeladene gelöste Moleküle Null.

Dielektrische Eigenschaften der Materie. S. auch Nr. 12257, 12275.

11942 F. B. Johnson and R. S. Pease. The pile irradiation of quartz crystal oscillators. Phil. Mag. (7) 45, 651–654, 1954, Nr. 365. (Juni.) (Christchurch, Signals Res. a. Develop. Est.; Harwell, Atomic Energy Res. Est.) Wie bei Röntgenbestrahlung, werden Schwingquarze verfärbt und langsamer in der Frequenz, wenn sie einer radioaktiven Strahlung ausgesetzt werden. Die Wirkung ist hierbei stärker. Vergütung bei 400°C bzw. 800°C während 15 min stellt den ursprünglichen Zustand wieder her. Anfänglich ist die Bildung eines ionisierten Zustandes im (brasilianischen BT-7 MHz-) Quarz anzunehmen: bei einer Frequenzerniedrigung von bis zu 5°/00 müssen Defekte infolge Atomverschiebungen bei Aufnahme schneller Neutronen eintreten. Die Änderungen der Gitterkonstanten werden mit 1°/00 nachgewiesen.

11943 B. Donovan. The magneto-resistance effect in metals at high frequencies. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 305 -314, 1954, Nr. 4 (Nr. 412A). (1. Apr.) (London, North. Polytech., Dep. Phys.) Die aus dem vorliegenden experimentellen Material folgende Existenz eines zwischen den kürzesten elektrischen Wellen und dem Ultrarot liegenden Übergangsbereichs, in dem der Effekt auf Null fällt, wird theoretisch begründet. Die Theorie ist klassisch und benutzt ein Modell mit zwei sich überlappenden teilweise besetzten Bändern, in denen die Energie jeweils proportional zum Quadrat der Wellenzahl ist, sowie die Annahme einer isotropen Relaxationszeit für die Leitungselektronen. Der anomale Skineffekt wird nicht berücksichtigt. Die Rechnungen sind nicht anwendbar auf sehr tiefe Temperaturen. Da der Widerstand als Funktion der Frequenz und der Feldstärke nicht analytisch darstellbar ist, wurden einzelne Fälle numerisch durchgerechnet: Relaxationszeiten der beiden Bänder  $\tau_1 = \tau_2$ . Elektronendichte  $n_1$  im einen und Löcherdichte  $n_2$  im anderen Band gleich bzw. verschieden;  $\tau_1 \neq \tau_2$  und  $n_1 - n_2$ ; zum Vergleich freie Elektronen. Es zeigt sich, daß die magnetische Widerstandsänderung für  $\omega au \ll 1$ frequenzunabhängig wird. Bei höheren Frequenzen verschwindet sie, und zwar ist das bei allen Metallen zu erwarten. Die genaue Lage des Frequenzbereichs, wo sie auf Null heruntergeht, hängt von der Relaxationszeit ab. Normalerweise ist er im G. Schumann. fernen Ultrarot zu suchen.

11944 N.H.March and B.Donovan. Free electron diamagnetism and susceptibilities of the alkali metals. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 464 – 465, 1954, Nr. 5 (Nr. 413 A). (I. Mai.) (Sheffield, Univ., Dep. Phys.; London. North. Polytech., Dep. Phys.) Unter Benutzung der Ergebnisse von Pines (Phys. Rev. 92, 626, 1953) läßt sich zeigen, daß die Korrelationseffekte die Austauscheffekte in einem solchen Ausmaß kompensieren, daß bei T = 0 die diamagnetische Suszeptibilität nicht sehr vom Landauschen Wert abweicht. Sie liegt danach für Li ca. 10, für Cs ca. 20% höher. Der Vergleich mit dem sehr lückenhaften und widerspruchsvollen experimentellen Material ist schwierig.

11945 E. H. Sondheimer. The theory of the anomalous skin effect in anisotropic netals. Proc. roy. Soc. (A) 224, 260 272, 1954, Nr. 1157. (22. Juni.) (London, mp. Coll., Dep. Math.) Die Theorie des anomalen Skineffektes in Metallen wird

11946-11948

erweitert auf einen uniaxialen Metallkristall, der zwei Energiebänder enthält, in denen die Oberflächen der freien Energien Rotationsellipsoide um die Kristall achse darstellen. Explizite Formeln für den extremen anomalen Grenzfall werde abgeleitet, die die Abhängigkeit der Oberflächenimpedanz von der Orientierun der Kristallachse darstellen für die Fälle, daß eine ebene Metallfläche vorliegt bzw. ein Draht mit kreisförmigem Querschnitt. Die Form der Anisotropie de Oberflächenimpedanz ist dabei abhängig von dem Achsenverhältnis der Energie oberflächen und dem Verhältnis der freien Weglänge der Elektronen in den beide Bändern. Weite Schwankungen im Verhalten sind möglich und die Oberflächen impedanz kann eine hohe Anisotropie zeigen, auch wenn die Gleichstrom leitfähigkeit fast isotrop ist (wie bei Zinn bei tiefen Temperaturen). Numerisch Berechnungen wurden für Zinn ausgeführt, für die Oberflächenleitfähigkeit eine Drahtes mit kreisförmigem Querschnitt ergibt sich ein Minimum, wie vo PIPPARD 1950 gefunden. Die Parameter können so gewählt werden, daß Über einstimmung mit den Werten von PIPPARD erfolgt. v. Harlem.

11946 A.B. Pippard. The anomalous skin effect in anisotropic metals. Proc. roy. Soc. (A) 224, 273—282, 1954, Nr. 1157. (22. Juni.) (Cambridge, Univ., Roy. Soc. Mond Lab.) Es wird gezeigt, daß die theoretische Form der Anisotropie des Hoch frequenzoberflächenwiderstandes von einem Metall mit sphäroidischen Ober flächenenergien (s. vorstehendes Ref.) auch in dem extremen anomalen Grenzfal nach der Methode des Verf. (bekannt als "ineffectiveness concept") berechne werden kann. Damit wird die Anwendung der einfacheren Methode auf Metall mit Fermi-Oberflächen beliebiger Form gerechtfertigt. Es ergibt sich, daß de Widerstand nur mit der geometrischen Gestalt der Fermi-Oberfläche verbunde ist. Die mögliche Anwendung dieses Ergebnisses auf die Untersuchung von Metallen wird diskutiert.

Theorie der Elektronenleiter. S. auch Nr. 11406, 12114.

Leitfähigkeit dünner Schichten. S. auch Nr. 11918.

11947 W. L. Ginsburg. Der gegenwärtige Stand der Theorie der Supraleitung Mikroskopische Theorie. Fortschr. Phys. 1, 101–163, 1953, Nr. 3/4. Berichtigung ebenda S. 364, Nr. 6/7. Deutsche Übersetzung eines zusammenfassenden, in Usp Fix.Nauk 48, 25, 1952, Nr. 1 erschienenen Berichts. – Inhalt: 1. Einleitung. 2.Di Hypothese der spontanen Ströme. 3. Die diamagnetische Hypothese. (a) Ausgangs überlegungen. (b) Die Supraleitfähigkeit idealer geladener Bose- und Fermi-Gase die sich in einem Hohlraum befinden. (c) Die Rolle der Gitterschwingungen und er hohen Dielektrizitätskonstanten. Einige kritische Bemerkungen. 4. Die quasi mikroskopische Methode in der Supraleitungstheorie. (a) Das Spektrum de, elementaren Anregungen und die Theorie der Superfluidität von Helium II (b) Das Anregungsspektrum einer Elektronenflüssigkeit in einem Metall und die Supraleitfähigkeit. 5. Schluß. Literaturverzeichnis.

11948 Gerhard U. Schubert und Karl-Heinz Schramm. Grenzschichtphänomen beim Stromübergang aus einem Normalleiter in einen Supraleiter. Z. angew. Phys. 6, 221-225, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Mainz, Univ., Inst. theoret. Phys.) Der Gleich stromübergang von einer normal- zu einer supraleitenden Platte wird nach de linearen Londonschen phämenologischen Theorie der S-Leitung berechnet. Die

für die Komponenten  $J_x$  und  $J_y$  der Stromdichte  $\vec{J}$  von London angegebene Reihenentwicklungen konvergieren in unmittelbarer Umgebung der Grenzfläch sehr schlecht. Durch Aufsummierung der Reihen mit der Poissonschen Summen

formel finden Verff. für diesen Fall geeignete Näherungsformeln für  $J_x$  und  $J_y$ . Ergebnis: Die Stromlinien erfahren beim Eintritt in den S-Leiter eine Brechung. Der Brechungswinkel steigt vom Werte Null in der Symmetrieebene, auf einer Strecke von etwa zehn Eindringtiefen, bis  $\pi/2$  an. Am Rande muß er wieder Null sein. Der Abfall von  $\pi/2$  nach Null erfolgt auf einer Strecke von etwa einem Bohrschen Atomradius. Daraus schließen Verff., daß bei Problemen, bei denen eine sehr starke Krümmung der Stromlinien vorliegt, eine nichtlineare Theorie anzuwenden ist, welche nicht zwangsläufig auf atomare Längen führt. Wagenfeld.

11949 W. Buckel und R. Hilsch. Einfluß der Kondensation bei tiefen Temperaturen auf den elektrischen Widerstand und die Supraleitung für verschiedene Metalle. Z. Phys. 138, 109-120, 1954, Nr. 2. (10. Juli.) (Göttingen, Univ., I. Phys. Inst.) Bei den untersuchten Metallen sind deutlich zwei Gruppen zu unterscheiden. Bei Aluminium, Zink, Indium, Thallium, Blei und Quecksilber bewirkt die Kondensation auf eine Unterlage bei 4°K ebenso wie bei dem früher eingehend untersuchten Zinn einheitlich eine starke Erhöhung des Restwiderstandes, die bei Tempern verschwindet. Die Übergangstemperaturen werden verschieden beeinflußt. Das Al z. B. zeigt eine Erhöhung der Übergangstemperatur um den Faktor 2,26, während beim Hg eine Erniedrigung um den Faktor 0,94 auftritt. Es ergibt sich ein deutlicher Gang dieser Veränderung mit der Debye-Temperatur. Beim Gallium und Wismut dagegen werden viel stärkere Beeinflussungen beobachtet. Die Übergangstemperatur des Galliumfilmes liegt nach der Kondensation bei 8,4°K, also um nahezu den Faktor 8 höher als die des normalen Galliums bei 1,07°K. Das in kompakter Form nicht supraleitende Wismut wird durch die abschreckende Kondensation zum Supraleiter mit der überraschend hohen Übergangstemperatur von 6°K. Das Verhalten des Normalwiderstandes ist bei diesen Metallen komplizierter. Es tritt beim Tempern auch eine Widerstandszunahme auf, die jedoch mit speziellen Eigenschaften dieser Gitter erklärt werden kann. Die sehr scharfen Widerstandsänderungen führen zur Vermutung von Gitterumwandlungen.

1950 Werner Buckel. Elektronenbeugungs-Aufnahmen von dünnen Metallschichten bei tiefen Temperaturen. Z. Phys. 138, 136-150, 1954, Nr. 2. (10. Juli.) (Göttingen, Univ., I. Phys. Inst.) Von dünnen Schichten aus Zinn. Zinn mit Kupferzusatz, Gallium und Wismut werden Elektronenbeugungsbilder sofort nach der Kondensation bei tiefer Temperatur und während des erstmaligen Aufwärmens aufgenommen. Dabei zeichnen sich alle Einzelheiten des Widerstandsverhaltens in den Beugungsbildern ab. An Hand der Aufnahmen werden einige Vorstellungen entwickelt, die alle Veränderungen des Normalwiderstandes beim Tempern verstehen lassen. Sehr hohe Übergangstemperaturen der Supraleitung, wie sie beim Zinn mit Kupfer, beim Gallium und beim Wismut sofort nach der Kondensation beobachtet werden, sind an einen Zustand gebunden, der im Beugungsbild nur einige breite Ringe liefert. Diese verwasschenen Interferenzen weigen eine sehr geringe kristalline Ordnung solcher Schichten an. Es ist demnach für die Supraleitung ein ideales Gitter in größeren Bereichen sicher nicht notwendig.

1951 Wilhelm Rühl. Röntgenographische Untersuchungen an kondensierten Zinnilmen bei tiefen Temperaturen. Z. Phys. 138, 121—135, 1954, Nr. 2. (10.Juli.) (Erangen, Univ., Phys. Inst.) Für die Aufnahmen bei tiefen Temperaturen und im Verlauf des Temperns wird eine Röntgenkamera entwickelt. Die Debye-Scherrer-Aufnahmen zeigen, daß reine Zinnschichten unter guten Vakuumbedingungen auch bei tiefer Temperatur kristallin entstehen. Aus der Linienbreite wird die Korngröße (150-300 Å bei Schichtdicken von 3000 Å) abgeschätz Eine Gitterkontraktion ist zu beobachten. Durch gleichzeitiges Verdampfen von 10 Atomprozent Kupfer vom Zinn wird ein sehr hoher Grad von Störung erzeug der sich in breiten flüssigkeitsähnlichen Ringen zeigt. In diesem Zustand se großer Unordnung wird eine besonders hohe Übergangstemperatur von 7° beobachtet. Damit ist in diesem Beispiel gezeigt, daß für die Supraleitung e guter Kristallzustand keine notwendige Bedingung ist. Buckel.

11952 B. B. Goodman. The thermal conductivity of superconducting tin below 1° Proc. phys. Soc., Lond. (A) 66, 217-227, 1953, Nr. 3 (Nr. 399 A). (März (Cambridge, Roy, Soc., Mond. Lab.) Als Probekörper diente ein dünner Sn-Sta dessen Enden an Cu-Stücke angeschmolzen und um die herum Pillen aus Cr-I Alaun gepreßt waren. Deren Temperaturen wurden durch Messung der magnet schen Suszeptibilität bestimmt. Durch Anlegen eines Magnetfeldes konnte d normalleitende Zustand hergestellt werden, sonst herrschte Supraleitun Da es nicht möglich war, die Temperaturen der Salzpillen bei angelegtem Magne feld zu messen, wurden diese aus den Messungen ohne Magnetfeld extrapolier Es wurden mehrere Sn-Proben verschiedener Reinheit untersucht (spektr skopisch rein bis 3% In). Bei stärkerem Verunreinigungsgehalt stellen die g messenen Kurven praktisch das Verhalten der Gitterleitfähigkeit dar. D spektroskopisch reinen Proben dagegen liefern Aussagen über die Elektrone leitfähigkeit. Die Ergebnisse von Hulm (s. diese Ber. S. 633) und die hier g wonnenen stimmen gut mit der Theorie von Heisenberg überein. Es wi die Möglichkeit erwogen, daß die thermodynamischen Eigenschaften des supr leitenden Zustandes bestimmt sind durch eine Energielücke der Größenordnur kT. (T. Sprungtemperatur) im Spektrum der für die Elektronen verfügbare Energieniveaus. G. Schumann.

11953 W. Reichardt. Modellmäßige Behandlung optischer Elektronenübergan in Störstellenhalbleitern. I. Z. Phys. 137, 503-515, 1954, Nr. 4. (8, Mai.) (Berli Dahlem, Max-Planck-Ges., Fritz-Haber-Inst.) Mit Hilfe des eindimensionale Kronig-Potential mit ebenfalls rechteckigen Störzellen werden als Einelektrone problem die optischen Übergänge Leitungsband-Störstelle-Valenzband berechne Die Wellenfunktionen des gestörten KRONIG-Potentials werden aus der Arbe von Kockel (s. diese Ber. 31, 515, 1952) entnommen und diskutiert. Gerechn wird nur für die Bandränder. Normiert wird für ein Gebiet entsprechend de Abstand der Störzellen. Es ergibt sich, daß der Übergang aus einem Band m geradem (ungeradem) n in einen Störterm mit symmetrischer (unsymmetrische Eigenfunktion erlaubt und im umgekehrten Fall verboten ist. Mit von Nu aus positiv wachsendem Störpotential treten aus dem Valenzband mit gerade (ungeradem) n zunächst antisymmetrische (symmetrische) Störterme aus, d mit wachsendem Störpotential im Leitungsband verschwinden, worauf dar Terme mit der anderen Symmetrie aus dem Valenzband austreten usw. En sprechendes gilt für die mit von Null aus negativ werdendem Störpotenti aus dem Leitungsband nach unten austretenden Störterme. Da praktisch n Störpotentiale im ersten Störtermbereich auftreten, sind optische Übergänge au einem Band in die aus ihm ausgetretenen Störterme verboten. Die Übergang wahrscheinlichkeit nimmt mit zunehmendem Abstand Band-Störterm zu.

Schön.

11954 J. Fatbender und B. Seraphin. Über An- und Abklingen der Photolei fähigkeit von CdS-Einkristallen. Ann. Phys., Lpz. (6) 10, 374-394, 1952, Nr. 6/(15. Juni.) (Berlin-Buch, Dt. Akad. Wiss. Berlin, Inst. Festkörperf.) Bei period

cher Belichtung mit Rechteckimpulsen gleicher Hell- und Dunkelzeit verchiedener Intensität und Wellenlänge (rotierender Sektor vor einer Hg-Höchstlrucklampe HBO 200 mit Filtern, Intensitätsvariation durch Abstandsänderung, ouffallende Intensität bei 4358 Å in 7 cm Entfernung: 1014 Quanten/cm²sec) vurde oszillographisch das An- und Abklingen der Leitfähigkeit gemessen. Außerdem wurde die Intensitätsabhängigkeit des stationären Stroms untersucht. Bei geringen Anregungsintensitäten unterhalb etwa 1016 absorbierten Quanten pro em³sec nimmt er linear, oberhalb mit der Wurzel aus der Intensität zu. Das Anklingen folgt einer hyperbolischen Tangensfunktion, während das Abdingen aus einem hyperbolischen Anfangsteil und anschließend aus einem intenitätsunabhängigen exponentiellen Teil besteht. Abweichungen vom idealen Verlauf treten in der Nähe der Gleichgewichtserregung auf. Die Befunde lassen ich überraschend gut durch die Annahme eines vereinfachten gemischten lechanismus – gleichzeitiger bimolekularer und monomolekularer Anteil -euten. Abhängigkeiten von der Wellenlänge und der Spannung am CdS wurden licht gefunden. Für den bimolekularen Rekombinationskoeffizienten ergaben ich Werte zwischen  $0.5 \cdot 10^{-12}$  und  $1.2 \cdot 10^{-12}$  cm $^{3}$ sec $^{-1}$ , für die monomolekulare bergangswahrscheinlichkeit Werte zwischen 30 und 200 sec-1.

1955 B. Seraphin. Über ein eindimensionales Modell halbleitender Verbindungen om Typus A<sup>111</sup> BV. Z. Naturf. 9a, 450-456, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Erlangen, Siemens-Schuckertw., Forschungslab.) Es wird in folgender Weise ein eindimenionales Potentialmodell aufgestellt, aus dem sich die Unterschiede im Verhalten er III/V- (und entsprechend der II/VI- usw.) Verbindungen gegenüber den soelektronischen Elementen der IV. Vertikale verstehen lassen. In Richtung 111] der Blendestruktur liegen in einem Abstandsverhältnis 1:3 dicht gepackte benen gleichartiger Bausteine. Entsprechend werden im eindimensionalen Modell im gleichen Abstandsverhältnis Potentialmulden angenommen, deren liefe bei den Elementen gleich, bei den Verbindungen dagegen infolge der verchiedenen Wertigkeit verschieden ist. Beim Übergang zum Kronig-Potential vird das Produkt aus Breite und Tiefe konstant gehalten = P und die Lösung er Schrödinger-Gleichung in Abhängigkeit von AP, der halben Differenz er beiden Mulden, diskutiert. Es ergibt sich, daß mit wachsendem JP die Breite E der verbotenen Zone zunimmt, das Valenzband zu größeren negativen lnergien verlagert (größere Bindungsfestigkeit) und daß das Leitfähigkeitsband eicht angehoben wird. Die Löcherbeweglichkeit sinkt infolge des Hineinziehens es Valenzbandes in die Mulden mit wachsendem 1P monoton ab. Die Elektroneneweglichkeit nimmt bis zu einem Maximum zu und anschließend ab. Infolge es Anhebens des Leitfähigkeitsbands nimmt sie zu, infolge des Schmalerwerdens es Bands durch die zunehmende Heteropolarität nimmt sie ab. Das Beweglicheitsmaximum ist am größten, wenn bei AP = 0 der untere Rand des Leitihigkeitsbands mit den Potentialmaximis zusammenfällt. Das scheint beim Sn etwa zuzutreffen, so daß die Beweglichkeitszunahme beim InSb von allen H/V-Verbindungen am größten sein dürfte. Mit AP 🐤 Po kommt man schließlich u heteropolaren Verbindungen (Ag.J.), die offenbar, soweit sie Blendestruktur aben, dem hier abgeleiteten Verhalten entsprechen.

1956 Tadatosi Hibi and Tetsuo Matsumura. On the aggregation of trapping centers a semiconductors or insulators. Phys. Rev. (2) 81, 884 –885, 1951, Nr. 5. (1. Marz.) Sendai, Japan, Töhoku Univ., Res. Inst. Sci. Measurem.) Verfi. benutzen ein asserstoffähnliches Modell als Fehlstellenzentrum und benutzen die HEITLER-ONDON-Methode zur Berechnung des Vereinigungsprozesses von mehr als wei Zentren. Als Beispiel eines Halbleiters wurde BaO gewählt und die Fehlstellenzentrum und sentren.

stellenenergie eines Elektrons in jeder isolierten Verunreinigungsstelle zu 1,32 angenommen. Die Ergebnisse werden in einigen Schaubildern aufgezeigt.

Riedhammer

Theorie der festen Ionen- und Halbleiter. S. auch Nr. 11838.

11957 L. Herforth und J. Krumblegel. Beobachtungen an CdS-Kristallen n Untersuchungen im Mikroskop und Leitfähigkeitsmessungen. Z. Naturf. 9a, 432 434, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Berlin, Dtsch. Akad. Wiss., Inst. Med. Biol., A Biophys.) Bei Umsublimieren von CdS-Kristallen in H<sub>2</sub>-Atmosphäre bei et 1050°C entstehen etwa 50% mehr klare Einkristalle als bei Züchtung im direk H<sub>2</sub>S-Strom. Beobachtungen unter dem Mikroskop zeigen, daß bei auftretene Riefelungen die Riefeln in Richtung der c-Achse liegen. Im Hochvakuum hal Einkristalle im Mittel eine um 42% größere Leitfähigkeit als Zwillingskrista An Kristallen mit Riefelung senkrecht zur Wachstumsrichtung ist die Lefähigkeit in Richtung der c-Achse um 25% größer als senkrecht zu ihr. In List die Leitfähigkeit größer als im Hochvakuum. In Luft wird ein Gleichricht effekt beobachtet, der im Vakuum verschwindet. Es wird auf eine infolge polaren c-Achse polare Adsorption von Wassermolekülen zurückgeführt.

Schön

11958 Karl-Heinz-Jost. Über die Lage der Zwillingsebenen in hexagonalen Caristallen. Z. Naturf. 9a, 435-436, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Berlin-Buch, Dts Akad. Wiss., Inst. Med. Biol., Abt. Kristallstrukturanal.) An gezüchte CdS-Kristallen wurde die Lage der kristallographischen Achsen und bei Czwillingen die der Verwachsungsebenen untersucht. Die Kristalle sind hexagor Auftretende Riefeln fallen in Richtung der c-Achsen, die auch bei homoget Kristallen stets in der Blättchenebene liegt. Eine a-Achse steht meist senkre zu ihr. Nur bei dem 31°-Zwilling und einem homogenen Kristall liegt e a-Achse in der Ebene. Die Zwillingsebenen sind beim 31°-Zwilling (1122), bei 6°-Zwilling (1012), beim 58°-Zwilling (1013).

11959 K. W. Böer und W. Borehardt. Ein experimenteller Hinweis zur Existeiner Wärmebarriere in CdS-Einkristallen. Fortschr. Phys. 1, 184–186, 19 Nr. 3/4. Bei der Ausmessung der elektrischen Dunkelleitung vorher angereg selbstaktivierter CdS-Kristalle bei Temperaturerhöhung (elektrischer Ander glow-Kurve) sind die Ergebnisse verschieden, je nachdem, ob der Krist bei Zimmertemperatur oder bei  $-120\,^{\circ}$ C angeregt wird ( $\lambda=5750\,$ Å). Im ers Fall treten Maxima bei  $\approx280\,^{\circ}$ K,  $\approx390\,^{\circ}$ K und 450 $^{\circ}$ K auf, während im zwei Fall ein neues Maximum bei  $\approx230\,^{\circ}$ K auftritt, das bei 390 $^{\circ}$ K schwächer wund das bei 450 $^{\circ}$ K verschwindet. Dieser Befund wird im Anschluß an Üblegungen von Adirwitsch (Abh. a. d. Sowjetphys. 1, 71, 77, 83, 1951) dur eine "Wärmebarriere" gedeutet, die die Elektronen bei tiefen Temperatu hindert, in die tiefen Haftstellen überzugehen.

11960 E. Mollwo. Die Wirkung von Wasserstoff auf die Leitfähigkeit und Lumin zenz von Zinkoxydkristallen. Z. Phys. 136, 478—488, 1954, Nr. 3/4. (22. Juli.) (1 langen, Inst. Angew. Phys.) Bei Erhitzen in Wasserstoff tritt in synthetisel ZnO-Einkristallen (n-Leiter) ein Diffusionsprozeß auf, der sowohl durch Zunahme der Leitfähigkeit als auch durch die Löschung der Luminesze verfolgt werden kann. Die Diffusionskonstante wird im Temperaturbereich v 800—1100°K bestimmt (10-7-5·10-6 cm²/sec). Aus dem Eindringen of 10 schenden Stoffes ergibt sich praktisch der gleiche Wert, wie aus den elektrisch Messungen. Ob es sich um die Diffusion von Zink oder von Wasserstoff hande kann noch nicht entschieden werden.

1961 H.-G. Smolezyk. Der Einfluß der Schwefelkonzentration und des Antimonehaltes auf Bleiglanzphotoelemente. Z. Elektrochem. 58, 263–270, 1954, Nr. 4. 17. Mai.) (Berlin-Charlottenburg, Tech. Univ., Inst. Mineral. Petrogr.) Mit dem Ziel vollsynthetische Bleiglanz-Photoelemente mit gewünschten Halbleiterigenschaften herzustellen, wurde eine größere Anzahl natürlicher Bleiglanzen Schwefeldampf und Vakuum getempert und eine systematische Synthese nit wachsendem Antimongehalt durchgeführt. Herstellungs- und Meßmethoden ind ausführlich beschrieben. Die Experimente zeigen, daß Shrr- an Stelle von 2004 im Gitter eingebaut, wie erwartet, eine Überschußleitung zur Folge hat, in Überschuß von Sergibt Defektleiung, je nach Höhe der Zusätze sind auch emischte Typen möglich. Kupfer scheint ohne Einfluß zu sein. Theoretische Deutung mittels der Wagner-Schottky-Fehlordnungstheorie.

1962 W. Kaiser and H. Y. Fan. Infrared absorption photoconductivity and imurity states in germanium. Phys. Rev. (2) 93, 911, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) Kurzer Sitzungsbericht.) (Purdue Univ.) An Germanium, das Gold oder Kupfer ls Verunreinigung enthält, wird die Ultrarotabsorption und die Photoleitfähigeit gemessen. Bei der mit Gold gedopten Probe ergeben die elektrischen Daten ine Aktivierungsenergie der Akzeptoren von 0,21 eV. In guter Übereinstimmung nit diesem Wert zeigt die Photoleitfähigkeit bei den Temperaturen des flüssigen tickstoffs und des flüssigen Heliums einen Schwellenwert bei 6 μ. Bei 300° K immt der Absorptionskoeffizient jenseits von 7  $\mu$  mit den Werten anderer -leitender Germaniumproben gleicher Defektelektronendichte überein. Bei er mit Kupfer dotierten Probe mit einer Defektelektronenkonzentration von ·1016 cm-3 haben die Akzeptoren eine Aktivierungsenergie von 0,052 eV. ichtempfindlichkeit und Absorption bei der Temperatur des flüssigen Heliums eigen ein Maximum bei 22 µ, wie es der Aktivierungsenergie entspricht. Bei 00°K ist die Absorption jenseits von 7 μ wieder die gleiche, wie bei anderen leitenden Proben der entsprechenden Defektelektronenkonzentration.

Henker.

964 D. J. Carswell. Correlation between photoconductance and ultraviolet spectro of anthracene crystals. J. chem. Phys. 21, 1890, 1953, Nr. 10. (Okt.) (Sydney, 18tr., Univ., Phys. Chem. Dep.) Kurze Mitteilung. Die Kurve des lichtelektrinen Stromes in Anthracen-Einkristallen in Abhängigkeit von der erregenden equenz entspricht weitgehend dem Absorptionsspektrum. Dies gilt auch für n Bereich hoher Wellenzahlen (37–43000 cm<sup>-1</sup>), für die quantitative Absorpnsmessungen noch nicht vorliegen, wenn die Verschiebung zu niederen Wellenden beim Übergang von Lösungen zu Kristallen beachtet wird.

Bandow.

11965 Edythe P. Woodruff and Harry D. Polster. Microbeam investigation of photoconductive cells. J. opt. Soc. Amer. 43, 822-823, 1953, Nr. 9. (Sept (Kurzer Sitzungsbericht.) Berichtigung ebenda S. 1231, Nr. 12. (Dez.) (Univ. Rochester.)

Innerer lichtelektrischer Effekt. S. auch Nr. 11654, 12154, 12155.

11966 Johannes Malsch. Transistoren. II. Physik und Aufbau des Transistor Nachtrag. Arch. elektr. Übertr. 6, 73-79, 1952, Nr. 2. (Febr.) (Ulm.) Nachtrag 2 dem zusammenfassenden Bericht (s. diese Ber. 30, 1583, 1951). Inhalt: Vobemerkung. 19. Berechnung der Strom-Spannungs-Beziehungen (Kennlinier von p-n-Verbindungen. 20. Strom-Spannungs-Beziehungen für den n-p-Transistor. Zusammenhang der physikalischen mit den Vierpolkonstanten.

Schön.

11967 Johannes Malsch und Heinz Beneking. Transistoren. III. Technische Eiger schaften und Schaltungen. Arch. elektr. Übertr. 6, 333—346, 1952, Nr. 8. (Aug (Ulm.) (S. diese Ber. 30, 1583, 1951 und das vorstehende Ref.) Fortsetzung de zusammenfassenden Berichts. 21. Allgemeine Gesichtspunkte für die Behandlur der technischen Eigenschaften. 22. Röhre und Transistor als Vierpol. 23. Analgien und Gegensätze Transistor-Elektronenröhre. 24. Schaltungsfragen. 25. Spzielle Verstärker-Schaltungen. 26. Weitere Schaltungsbeispiele. 27. Das Rausche beim Transistor. 28. Die Frequenzbegrenzung der Transistoren. Nachtrag bei die Korrektur.

11968 Herhert Baldus. Über den Einfluß einer Kathodenzerstäubung im Hoc vakuum auf den Gleichrichtereffekt von Germanium. Z. angew. Phys. 6, 241-24 1954, Nr. 6. (Juni.) (München, T. H., Lab. techn. Phys.) Zur Herstellung ein Probe wurde eine in einem Graphittiegel befindliche Germaniumschmelze i Hochvakuum langsam abgekühlt. Die spezifischen Widerstände der durchw n-leitenden Proben lagen zwischen 1,3 und 9,9 Ohm · cm. Die Germaniumobe fläche wurde durch Kathodenzerstäubung bei einem Druck von < 10-6 To von Oxyden und anderen Fremdstoffen gereinigt. Die Zerstäubung trat oberha einer Feldstärke von etwa 2·105 Volt/cm ein. Der vor der Zerstäubung bei Aufsetzen einer Spitze vorhandene Richteffekt war nahher vollständig ve schwunden. Chemische und elektrolytische Ätzung stellten ihn wieder bebenso Temperung bei 150°C unter Sauerstoff. Temperung bei gleicher Temper tur unter Vakuum hatte keinen Einfluß. Bei Lagerung an Luft trat der Rich effekt langsam wieder auf. Aus den Versuchen wird geschlossen, daß der Rich effekt zwischen einer defektleitenden Oberflächenschicht und dem überschu leitenden Germanium auftritt, während die Spitzenwirkung nur untergeordne Bedeutung hat. Henker.

11969 G. Helland. Zum Einfluß von adsorbiertem Sauerstoff auf die elektrischeitfähigkeit von Zinkoxydkristallen. Z. Phys. 138, 459-464, 1954, Nr. 3/(22. Juli.) (Erlangen, Inst. Angew. Phys.) Bei Temperaturen zwischen 90 ur 300°K kann die Volumleitfähigkeit von synthetischen ZnO-Einkristallen (Leiter) so klein werden, daß der im Vakuum gemessene Widerstand des Kristallen vorwiegend von einer gutleitenden Oberflächenschicht bestimmt wird. B 300°K adsorbierter Sauerstoff setzt die Leitfähigkeit dieser Schicht hera durch Ausheizen im Vakuum bei 600°K wird die Wirkung des Sauerstof wieder aufgehoben. Die gutleitende Oberflächenschicht kann durch Glühen i Vakuum bei 1100°K beseitigt und durch Erhitzen in Wasserstoff wiede

hergestellt werden. Wirkt Wasserstoff bei hinreichenden Drucken und Temperaturen genügend lange ein, so tritt auch eine Erhöhung der Volumleitfähigkeit auf.

1970 R. Gremmelmaler und O. Madelung. Herstellung von Einkristallen der habbieitenden Verbindungen vom Typus A<sup>III</sup>B<sup>V</sup>. Z. Naturf. 8a, 333, 1953, Nr. 5. Mai.) (Erlangen, Siemens-Schuckertw. AG., Forschungslab.) Die Substanzen InSb und AlSb werden nach der Methode von Kyropoulos langsam aus der Schmelze gezogen. Als Tiegel dient ein durch Hochfrequenz erhitzter Graphitklotz mit einem Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-Einlegetiegel. Das Schutzgas ist Stickstoff oder Argon. Die Regelanlage, bestehend aus Thermoelement, Kompensator, lichtelektrischem Verstärker, zweistufigem magnetischem Verstärker und Rückbührung, steuert den Eingangsstrom des HF-Generators und hält die Temperatur unf ± 0,1°C konstant. Beim Ziehen unreiner Substanzen zeigen die Stäbe einen starken Gang der Leitfähigkeit in der Ziehrichtung. Bei einigen InSb-Stäben wird dabei ein Umschlag von p-Leitung in n-Leitung beobachtet. Henker.

11971 H. Weiss. Über die elektrischen Eigenschaften von InSb. Z. Naturf. 8a, 163—469, 1953, Nr. 8. (Aug.) (Erlangen, Siemens-Schuckertw., Forschungslab.) An n- und p-leitenden InSb-Proben wurden Leitfähigkeit, HALL-Effekt und magnetische Widerstandsänderung im Temperaturbereich von --210°C bis 450°C gemessen. Die Meßapparatur wird eingehend beschrieben. Die Meßkurven verlaufen ähnlich wie bei den halbleitenden Elementen der vierten Gruppe. Sie naben Störleitungs- und Eigenleitungsgebiete. Aus letzteren erhält man eine Breite der verbotenen Zone von 0,5 eV. Die Hall-Konstante ist im Übergangsgebiet von der Störstellen- zur Eigenleitung abhängig vom Strom und der nagnetischen Induktion. Bei den p-leitenden Proben ist die HALL-Konstante bei tiefen Temperaturen positiv und nach einem Nulldurchgang bei höheren lemperaturen negativ. Alle Proben verschiedener Leitfähigkeit besitzen bei iöheren Temperaturen die gleiche HALL-Konstante. Aus ihrem Abfall bei löheren Temperaturen erhält man eine Breite der verbotenen Zone von etwa 0,4 eV. Die höchste Elektronenbeweglichkeit wurde bei Zimmertemperatur nit 41000 cm²/Volt·sec, die größte Löcherbeweglichkeit bei - 200°C mit 800 cm²/Volt · see gemessen. Diese hohen Beweglichkeiten bedingen eine große Widerstandsänderung im transversalen Magnetfeld.

'1972 O. G. Folberth und O. Madelung. Zur Deutung von Leitfähigkeitsmessungen n Indiumantimonid. Z. Naturf. 8a, 673 675, 1953, Nr. 10. (Okt.) (Erlangen, Siemens-Schuckertw. AG., Forschungslab.) Die Bestimmung der Breite der erbotenen Zone aus der Abhängigkeit der spezifischen Leitfähigkeit oder der bhängigkeit der Hall-Konstante von der Temperatur ist bei InSb nicht ohne eiteres anwendbar. Das Verhältnis b der Elektronenbeweglichkeit zur Löchereweglichkeit ist hier sehr groß. Das Minimum der Leitfähigkeit liegt nicht dort, o die Elektronendichte n gleich der Defektelektronendichte p ist (Eigenleitung), ondern bei p = bn. Defektleiter können daher vor Erreichen der Eigenleitung nen kleineren Leitfähigkeitswert annehmen, als der Eigenleitung entspricht. ei steigender Temperatur münden die Kurven der spezifischen Leitfähigkeit on der Seite der kleineren Werte in die Eigenleitungsgerade ein. Bei n-Leitung t die Leitfähigkeit stets größer als diejenige eines Eigenleiters bei gleicher mperatur, so daß die Leitfähigkeitskurve von der anderen Seite in die Eigen-Henker. tungsgerade einläuft.

973 O. Madelung und H. Welss. Die elektrischen Eigenschaften von Indiumtimonid. 11. Z. Naturf. 9a, 527-534, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Erlangen, Siemens-

Schuckertw., Forschungslab.) Spezifische Leitfähigkeit und Hall-Koeffizier verschiedener n. und p.leitender InSb-Proben werden im Temperaturbereid zwischen -220°C und -470°C gemessen. Bei der Auswertung der Messunge muß beachtet werden, daß InSb infolge des großen Verhältnisses der Bewegliel keiten der Elektronen und Löcher und damit auch des großen Verhältniss der effektiven Massen der Löcher und der Elektronen schon bei tiefen Temperature entartet ist, da auch bei eigenleitendem InSb die FERMI-Grenze oberhalb de absoluten Nullpunkts auf einige kT an das Leitungsband heranrückt, n-leitend InSb ist fast immer, eigenleitendes oberhalb 200°K entartet. Aus dem Temp raturgang von n<sub>i</sub><sup>2</sup>/T<sup>2</sup> ergibt sich für die Breite der verbotenen Zone bei T = der Wert 0,26 eV. Dieser Wert muß aber wegen der Entartung korrigiert werde Ein Näherungsverfahren führt zu AE = (0,27 - 3 · 10 · 4 T) eV. Für die Elektrone beweglichkeit ergibt sich angenähert  $\mu_n = 65000 \text{ (T/300)}^{-1.44} \text{ cm}^2/\text{Volt/sec. D}$ Löcherbeweglichkeit war nicht genau zu bestimmen. Sie nimmt stärker mit de Temperatur ab als die der Elektronen. Bei mittleren Temperaturen ist sie zw Größenordnungen kleiner als µ,. Ebenso sind die scheinbaren Massen temperatu Schön. abhängig.

11974 E. Welsshuar und H. Welker, Magnetische Sperrschichten in Germanium Z. Naturf. 8a, 681 686, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Erlangen, Siemens-Schuckerts AG., Forschungslab.) In einem stromdurchflossenen Halbleiterstab werden d Elektronen und Defektelektronen in einem transversalen Magnetfeld zu de gleichen Seite abgelenkt. Haben die beiden Träger die gleiche Beweglichkeit, tritt keine Raumladung auf, obwohl auf der einen Seite die Trägerdichte wesen lich größer ist als auf der anderen. Rekombination und Paarerzeugung wirke ausgleichend auf die Dichteunterschiede. Wird auf der trägerreichen Seite d Oberfläche durch Sandstrahlen aufgerauht und dadurch die Oberflächenrekon bination stark erhöht, so wird die mittlere Trägerdichte des Stabes sehr ve kleinert. Bei umgekehrter Richtung des Magnetfeldes oder des Stromes entstel durch die unterschiedliche Oberflächenbehandlung eine starke Erhöhung de Trägerdichte. Man erhält eine unipolare Leitung. Dieser in einer früheren Arbe vorhergesagte Effekt konnte bestätigt und Richtverhältnisse bis 1:14 hergestel werden. Im Sperrfall ist der Widerstand des Stäbchens sehr stark von der B lichtung abhängig. Henker.

11975 J. Jaumann und R. Kessler. Der Anteil der freien Ladungsträger in Gemanium an der Absorption im kurzwelligen Ultrarot. Z. Naturf. 9a, 476, 195 Nr. 5. (Mai.) (Köln, Univ., H. Phys. Inst.) Die Ultrarotabsorption auf der lan welligen Seite der Absorptionskante von Ge wurde an verschieden dotierten in und p-Proben verschiedener Dicke im Gebiet der Eigenleitung bis 300° gemessen. Sie besteht aus zwei gut zu trennenden Anteilen, einem temperatu abhängigen, der der Trägerzahl proportional ist und dessen Neigung ein Aktivierungsenergie von 0,756 eV entspricht, und einem temperaturunabhängige Anteil, der ohne Beziehung zur Dotierung zwischen 0,4 und 7,9 cm<sup>-1</sup> schwanl und der unbekannten Verunreinigungen oder Störstellen zugeschrieben wir Im temperaturabhängigen Teil ist die Absorption um den Faktor 2300 größ als der theoretische Wert. Von der Bandkante bis 2,8  $\mu$  ist das Spektrum struktu los und von konstanter Stärke. Bei  $\lambda > 8$   $\mu$  kann man eine der Trägerzal proportionalen Absorption  $\approx \lambda^2$  erwarten.

11976 G. Blankenburg und K. Kassel. Über die Halbleitereigenschaften d Kupferoxyduls. I. Das Herstellungsverfahren unter Berücksichtigung der Stabilität bedingungen. Ann. Phys., Lpz. (6) 10, 201 – 210, 1952, Nr. 4/5. (15. Apr.) (Hall Saale, Martin-Luther-Univ., II. Phys. Inst.) Cu<sub>1</sub>O-Proben werden aus 3 mm starken Cu-Platten erhalten, indem zunächst je 50 h nacheinander bei 1000°C, 1010°C, 1020°C und 1030°C in Luft geglüht wurde. Diese Bedingungen entsprechen — zunächst wenigstens — der CuO-Bildung. Deshalb wird bei 1075°C und vermindertem O<sub>1</sub>-Druck 150 h nachoxydiert. Dann wird in Luft abgekühlt. Wenn bei der thermischen Vorbehandlung der Proben das Cu<sub>1</sub>O Existenzgebiet nicht verlassen wurde, sind im Inneren noch an den Grenzen schließen lassen. P. Brauer.

1977 K. Kassel. Über die Halbleitereigenschaften des Kupferoxyduls. II. Der Einfluß der Fehlordnung auf die optische Absorption. Ann. Phys., Lpz. (6) 10, 211–216, 1952, Nr. 4/5. (15. Apr.) (Halle, Saale, Martin Luther-Univ., II. Phys. Inst.) Die Absorption von Cu\_O auf der langwelligen Seite von dessen Absorptionskante, deren Lage nur von der Temperatur (638 m $\mu$  Zimmertemperatur). nicht aber von der Störstellenkonzentration abhängig ist, wird durch Messung der Absorption der roten Cadmiumlinie (644 m $\mu$ ) verfolgt bei geänderter Störstellenkonzentration. Bereits beim Lagern der Proben an Luft nimmt die Absorption zu. Bei gleicher Temperung ist die Absorption vom O<sub>x</sub>-Druck abhängig in der Weise, daß die Absorption bei einem bestimmten O<sub>x</sub>-Druck ein Minimum lat. Das für Cu\_O als Mangelleiter zu erwartende Verhalten, daß die Konzentation der Störstellen (Cu-Lücken) mit abnehmendem O<sub>x</sub>-Druck abnimmt, wurde nur oberhalb p<sub>Ox</sub>  $\approx 10^{-2}$  Torr gefunden. Bei kleineren Drucken erfolgt Wiederanstieg.

1978 G. Blankenburg, C. Fritzsche und G. Schubart. Uber die Halbleitereigenchaften des Kupferoxyduls. 111. Die Abhangigkeit der spezifischen elektrischen eitfähigkeit bei tiefer Temperatur vom Sauerstoffdruck einer vorhergehenden Temperung. Ann. Phys., Lpz. (6) 10, 217 231, 1952, Nr. 4/5. (15. Apr.) (Italie, Saale, Martin-Luther-Univ., Il. Phys. Inst.) Im Anschluß an die Angabe der xperimentellen Arbeitsweise werden verschiedene Abhängigkeiten der spezifichen elektrischen Leitfähigkeit σ bei Temperaturen unter 0°C des Kupferoxyluls vom Sauerstoffdruck po, und einer vorangehenden Temperung bei 960°C nitgeteilt. Die Verschiedenheit der Ergebnisse wird auf unterschiedliche Abühlungsverhältnisse zurückgeführt. Eine Deutung für das Verhalten kann noch iicht gegeben werden. -- Die Zeit, die nötig ist, um eine Kupferoxydulprobe bei wher Temperung ins Gleichgewicht mit der umgebenden Atmosphare zu bringen, st vom Sauerstoffpartialdruck abhängig. — Es wird eine Anderung der Eigenchaften des Kupferoxyduls, das langere Zeit bei Zimmertemperatur gelagert iat, beobachtet, die offenbar dem Wesen nach von derjenigen, die man beim Cempern und Abkühlen erhält, verschieden ist. (Zusammenfg. d. Verff.)

1979 O. Böttger. Über die Habbleitereigenschaften des Kupferoxyduls. IV. Leithigkeitsmessungen bei hohen Temperaturen. Ann. Phys., Lpz. (6) 10, 232—240, 952. Nr. 4/5. (15. Apr.) (Halle, Saale, Martin Luther-Univ., II. Phys. Inst.) in Kupferoxydulproben werden Leitfähigkeitsmessungen innerhalb des Existenzebietes vorgenommen. Es wird festgestellt, daß die früher gefundene Gesetzaßligkeit  $\sigma \approx p_0$  nur bei Sauerstoffdrucken größer als etwa  $10^{-2}$  Torr gilt. ermutlich ist die Ursache für die bei tiefen Drucken beobachtote Abweichung af eine Art von Eigenleitung zurückzuführen, die bei höheren Drucken durch e Störstellenleitung verdeckt wird. (Zusammenfg. d. Verf.)

P. Brauer.

'980 G. Blankenburg und O. Böttyer. Über die Halbleitereigenschaften des Kupferyduls. V. Zur Deutung der Temperungsdruckabhangigkeiten der elektrischen Leitfähigkeit bei tiefen Temperaturen. Ann. Phys., Lpz. (6) 10, 241–252, 1952 Nr. 4/5. (15. Apr.) (Halle, Saale, Martin-Luther-Univ., II. Phys. Inst.) Unte Berücksichtigung der verschiedenen Einflüsse der Abkühlung auf die Leitfähig keit des Cu<sub>2</sub>O wird ein Schema gewonnen, in dem sich die neuerdings beobachteter Temperungsdruckabhängigkeiten ablesen lassen. Der Zusammenhang mit anderer z. T. älteren Meßergebnissen wird erläutert. (Zusammenfg. d. Verff.)

P. Brauer.

- 11981 P. M. Tipple and H. K. Henisch. Thermal effects at point contact diodes Proc. phys. Soc., Lond. (B) 66, 826-832, 1953, Nr. 10 (Nr. 406B). (1. Okt. (Reading, Univ., Phys. Res. Lab.) Verff. beschreiben eine thermoelektrische Methode, die gestattet, die Temperatur eines Punktkontaktes zu bestimmen Die Messungen wurden an einer Germanium-Diode durchgeführt bei verschiede nen Lagen auf der Spannungs-Strom-Charakteristik, und es wird gefunden, daß Spannungsumkehr bei einer kritischen Kontakttemperatur eintritt, welche für eine gegebene Probe konstant ist. Aus dem Ergebnis kann weiter gezeigt werden daß die Temperaturgradienten in der Umgebung eines Hitze-Punktkontaktes den Kontaktwiderstand steigert.
- 11982 J. B. Gunn. Measurement of the surface properties of germanium. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 409—421, 1954, Nr. 5 (Nr. 413B). (1. Mai.) (Borehamwood, Herts., Elliott Brothers, London, Ltd., Res. Lab.) Die Oberfläche n-leitender Ge-Einkristalle wird einer definierten chemischen Behandlung unterzogen und darauf mit flächenhaften Kontakten verschiedener Formen versehen. Zur jeweiligen Kontaktform wurde die zugehörige Strom-Spannungs-Charakteristik gemessen. Die mitgeteilten Ergebnisse sind noch so komplex, daß eine theoretische Deutung im einzelnen vorerst nicht gegeben werden kann, doch glaubt der Verf. aus den Versuchen auf die Existenz einer p-leitenden Oberflächenschicht schließen zu können, die für die beobachteten Erscheinungen verantwortlich ist. Nossek.
- 11983 F. J. Morin. Lattice-scattering mobility in germanium. Phys. Rev. (2) 93, 62-63, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Murray Hill, N. J., Bell Teleph. Lab.) Die Temperaturabhängigkeit der Gitterstreubeweglichkeit in Ge wird aus dem Leitvermögen bestimmt. Sie ist T-1.66 für Elektronen und T-2.33 für Löcher. Aus dem letzteren Ergebnis folgt, daß das Valenzband nicht im Zentrum der Brillouin-Zone liegt. Das Verhältnis Hall-Beweglichkeit/Leitfähigkeitsbeweglichkeit ist für Elektronen temperaturunabhängig etwa 1,05. Bei Löchern zeigt es eine merkliche Temperaturabhängigkeit. Daraus folgt, daß das Valenzband aus multiplen Flächen von Mindestenergie besteht.
- 11984 E. A. Taft and F. Hubbard Horn. Gold as a donor in silicon. Phys. Rev. (2) 93, 64, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Schenectady, N. Y., Gen. Electr. Res. Lab.) Die Werte Widerstand/Temperatur zeigen, daß Au ein Donator-Niveau von 0,33 eV über dem vollen Band des Si hat. Die reinen Einkristalle des Si hatten bei der Temperatur der flüssigen Luft  $\varrho=10^{10}$  Ohm-em. Der Verteilungskoeffizient des Au ist  $3\cdot10^{-5}$ . In Ge wirkt Au als Akzeptor.

Güntherschulze.

11985 R. Rappaport. The electron-voltaic effect in p-n junctions induced by beta-particle bombardment. Phys. Rev. (2) 93, 246–247, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Princeton, N. J., Radio Corp. Amer., RCA Lab. Div.) Ge-Teilchen von 0,25 cm² Fläche wurden auf der einen Seite legiert und auf der anderen mit  $\beta$ -Teilchen aus einer radioaktiven Quelle Sr²º-Y²º (Halbzeit 20 h) bombardiert. Die Dicke der Teilchen war unter der Diffusionslänge. Die auftretenden Ströme und Spannungen sind denen einer Photozelle ähnlich, mit dem Unterschiede, daß die Träger bis

in viel größere Tiefen erzeugt werden. Ergebnisse in Kurvenform. Bei Si maximale Spannung 250 mV, Kurzschlußstrom  $10^{-5}$  Amp. ( $\beta$ -Strom  $3,2\cdot 10^{-10}$  Amp) Verstärkung  $1,5\cdot 10^5$ . Bei Ge 30 mV;  $2\cdot 10^{-5}$  Amp;  $1,9\cdot 10^5$ . Pro Ladungsträger werden bei Ge 3,7 eV und bei Si 4,7 eV benötigt. Energieausbeute bei günstigster Scheibchendicke 2%.

11986 R. H. Kingston. Water vapor and the "channel" effect in n-p-n junction transistors. Phys. Rev. (2) 93, 346—347, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Cambridge, Mass., Inst. Technol., Lincoln Lab.) Die Bildung von "Kanälen" oder Leitfähigkeitsbrücken über die p-leitende Basisschicht eines gezogenen npn-Flächentransistors wird meist durch Anlagerung von Wasserdampf an der Oberfläche erklärt, obwohl die Mitwirkung anderer Verunreinigungen nicht ausgeschlossen ist. Messungen in Stickstoffatmosphäre bei 25°C ergaben, daß der Leitwert dieser Brücken ungefähr proportional dem Wasserdampfdruck und umgekehrt proportional der angelegten Spannung ist. Diese Erscheinungen werden mit der von Brown (Phys. Rev. 91, 518, 1953) angegebenen Theorie erklärt, indem an der Oberfläche Verunreinigungen angenommen werden, die als Donatoren wirken.

11987 Vernon Ozarow. Some electrical properties of germanium crystals containing compensated impurities. Phys. Rev. (2) 93, 371-372, 1954, Nr. 3. (1. Febr.) (State College, Penn., State Univ., Dep. Chem.; Syracuse, N. Y., Gen. Electr. Co., Electron. Lab.) Es wurden kompensierte n-Typ-Kristalle hergestellt, die sowohl radioaktives In, als auch radioaktives Sb enthielten. Der In- und Sb-Gehalt wurde radioaktiv bestimmt. Die Hall-Konstante R, sowie die Leitfähigkeit von drei kompensierten und einer unkompensierten Probe, wurden von 78°K bis 393°K gemessen. Die Hall-Beweglichkeit  $\mu$  wurde berechnet und mit den theoretisch berechneten Werten von  $\mu$  verglichen. Kurven und Diskussion der Ergebnisse.

11988 J. W. Clelaud and J. H. Crawford jr. Radiation effects in indium antimonide. Phys. Rev. (2) 93, 894-895, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Oak Ridge, Tenn., Nat. Lab.) Untersuchung der Wirkung der Neutronenstrablung eines Graphitreaktors auf InSb. Der Wirkungsquerschnitt von In für die Neutronenstrablen ist enorm groß, das Zerfallsprodukt ist Sn, ein Donator, wenn es an die Stelle von In tritt. Das Leitvermögen von n-Typ-InSb (n<sub>o</sub> = 4,8·10<sup>19</sup>/cm³) nimmt monoton mit der Bestrahlung ab und es wird Sättigung erreicht, lange, ehe eine Umwandlung in p erreicht wird. Die Elektronenbeseitigung ist viermal so groß, wie im gleichen Fall bei Ge. Ein Strom von 2·10<sup>17</sup> schnellen Neutronen verringert die Elektronenkonzentration um 1,6·10<sup>18</sup>/cm³ und die Beweglichkeit um den Faktor 2. Da die Umwandlung die Leitfähigkeit vergrößern würde, wird angenommen, daß durch die Umwandlung hervorgerufene Gitterdefekte als Elektronenfallen wirken und überwiegen. p-Typ-InSb ist weniger geeignet. Einzelergebnisse in Kurven.

11989 W. C. Dunlap jr., D. E. McMillan and R. A. Brooks. Conduction properties of p-type germanium between 25°C and 925°C. Phys. Rev. (2) 93, 911, 1954, Nr. 4. 15. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Gen. Electr. Res. Lab.) An drei p-leitenden Germaniumkristallen mit einem spezifischen Widerstand von 1,5, 0,2 und 0,005 Ohm om werden zwischen 25°C und 925°C die Hall-Konstante, der spezifische Widerstand und die Beweglichkeit bestimmt. Die beste Übereinstimmung mit der Theorie erhält man mit einem veränderlichen Parameter C zwischen 0,5·10³² und 5·10³²) in der Gleichung n² = C T² exp (ΔE/kT), wobei

 $n_i$  die Dichte der Elektronen bei Eigenleitung und  $\Delta E$  der Bandabstand ist. Bei Zimmertemperatur ist die Beweglichkeit der Defektelektronen in den drei Proben 2300, 1700 und 400 cm²/Volt sec. Der Temperaturkoeffizient ist T-n mit  $n=1,9,\,1,7$  und 1,5. Die Elektronenbeweglichkeit ist für alle drei Proben die gleiche und ändert sich mit T-². Mit einem angenommenen Bandabstand von 0,72 eV lassen sich alle diese Eigenschaften gut beschreiben. Zwischen 900°C und 925°C fallen die Hall-Konstante und der spezifische Widerstand plötzlich ab; ein Anzeichen des beginnenden Schmelzens. Es scheint, daß einige Gittereigenschaften stark von extrem kleinen Beimengungen beeinflußt werden.

Henker.

11990 John J. Oberly. Photoelectric Hall effect in germanium single crystals. Phys. Rev. (2) 93, 911, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Sprague Electr. Co.) Die Potentialdifferenz, die durch ein Magnetfeld in einem belichteten Halbleiter entsteht, wird an Germanium eingehend untersucht. Man benutzt die gleiche experimentelle Anordnung wie bei der Messung des Halleffektes, mit dem Unterschied, daß der Strom durch Belichten einer Seite der Probe erzeugt wird. Hierdurch entstehen Elektronen und Defektelektronen, die bei ihrer Diffusion in das Kristallinnere von dem Magnetfeld nach entgegengesetzten Richtungen abgelenkt werden. Dadurch entsteht eine Spannung oder ein Strom. Da die Ladungsträger auf ihrem Weg rekombinieren, nimmt die photoelektrische Hall-Spannung mit wachsendem Abstand von der beleuchteten Fläche je nach Lebensdauer der Träger mehr oder weniger schnell ab. Die Abhängigkeit des photoelektrischen Hall-Effektes vom Ort, vom Magnetfeld (bis zu 26 Kilogauß), von der Lichtintensität (bis zu 12 Lumen/cm²) und vom spezifischen Widerstand des Germaniums wird diskutiert.

11991 A. Epstein and H. Fritzsche. The electrical resistivity of pure tellurium at the melting point and in the liquid state. Phys. Rev. (2) 93, 922, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Purdue Univ.) Der gut reproduzierbare elektrische Widerstand  $\varrho$  von zweifach destilliertem, spektroskopisch reinem Tellur zeige am Schmelzpunkt einen Sprung, im flüssigen Zustand ist  $\varrho=0.00055$  Ohm·cm. im festen Zustand liegt ja nach Kristallorientierung  $\varrho$  zwischen 0,006 und 0,012 Ohm·cm. Im flüssigen Zustand fällt  $\varrho$  zuerst mit steigender Temperatur, oberhalb von 625°C erfolgt eine Zunahme.

11992 S. Mrozowski. Electric resistivity of interstitial compounds of graphite. J. chem. Phys. 21, 492—495, 1953, Nr. 3. (März.) (Buffalo, N. Y., Univ., Dep. Phys.) Nach einem Überblick über Widerstandsmessungen an Graphiten, die oxydiert oder künstlich verunreinigt wurden, wird eine theoretische Deutung der experimentellen Ergebnisse vorgeschlagen. Hierbei wird insbesondere durch Diskussion der entsprechenden Gleichungen darauf hingewiesen, daß eine lineare Energie-Impuls-Beziehung an den Kanten der Brillouin-Zonen, die für den Temperaturgang des Widerstandes ausreichend wäre, nicht einmal qualitativ den Widerstandsabfall mit zunehmender Oxydation, noch den Verlauf der magnetischen Suszeptibilität erklären kann. — Zur Deutung des Verhaltens von Graphiten bei tiefen Temperaturen wird angenommen, daß große Graphitkristalle leicht überlappende Zonen haben müssen.

Feste Ionen- und Halbleiter. S. auch Nr. 11507, 12293.

11993 Klaus J. Vetter. Das elektrische Feld innerhalb der Passivschicht des Eisens. Z. Elektrochem. 58, 230-237, 1954, Nr. 4. (Mai.) (Berlin-Dahlem, Max-Planck-Ges., Fritz-Haber-Inst.) Alle Messungen stimmen mit der Vorstellung überein,

laß innerhalb der Passivschicht eine Potentialdifferenz Δε der Größenordnung . Volt anzunehmen ist.  $\Delta \varepsilon$  ist die Differenz zwischen einem von außen aufgewungenen Potential  $\epsilon_{\rm h}$  und dem Bildungs- bzw. Reduktionspotential (FLADE-Potential) eines hypothetischen nicht korrodierenden Passiveisens. Diese Potenialdifferenz Δε bewirkt die Ionenwanderung, die sich in einer Gleichstromeitfähigkeit z der Passivschicht bemerkbar macht. - Bei konstanter anodischer Stromdichte, die größer als die Korrosionsäquivalentstromdichte ist (i >  $i_K$ ), teigt das Potential  $\varepsilon_{\rm h}$  in redoxsystemfreiem Elektrolyten linear mit der Zeit an. Diese Potentialerhöhung wird als Potentialgefälle innerhalb des Schichtdickenwachses während dieser Zeit gedeutet. Eine Extrapolation  $\Delta \varepsilon \to 0$  führt auf lie Schichtdicke in Coulomb/cm² der Größenordnung 50 AE. Es ergab sich eine ogarithmische Abhängigkeit der Stromdichte vom Potential (Feldstärke 06 Volt/cm). Aus der Größe dieser Spannungsabhängigkeit folgt die Zahl der Energieschwellen (5 bis 10) bei der Eisenionenwanderung durch die ganze Schicht von  $\delta = 30$  bis 60 Å Stärke. Bei konstantem Strom und sonstigem peliebigen konstanten Zustand der Schicht ändert sich das Potential  $\varepsilon_{\rm h}$  um 9 mV pro p<sub>H</sub>-Wertänderung. (Zusammenfg. des Verf.)

Passivität. S. auch Nr. 12458.

1994 R. Piontelli, U. Bertocci, G. Blanchi, C. Guerci und G. Poli. Meßmethoden der Polarisationsspannungen. III. Z. Elektrochem. 58, 86-95, 1954, Nr. 2. (Maiand, T. H., Inst. Phys. Chem., Elektrochem. Metallurg.) Es werden die Bedinungen aufgezählt, die bei der Messung von Polarisationsspannungen einzuhalten ind. Diese Bedingungen werden weitgehend durch eine Anordnung erfüllt, vie sie von den Verff, verwendet wird. Die Stromspeisung erfolgt hier mit inmaligen Rechteckimpulsen (Mindestdauer 1 sec) oder einer periodischen olge solcher Impulse (Frequenz 1 bis 20000 Hz). Der Spannungsverlauf an er Elektrode während einer Impulslänge wird mit einem Kathodenstrahlzillographen verfolgt. Die Polarisationszelle, die eingehend beschrieben wird, ithält eine zur Elektrode frontal ansetzende Sonde mit seitlicher Öffnung. Der lektrolyt wird durch Umlauf gerührt. Es werden einige mit dieser Apparatur zi Verwendung verschiedener Kapillarformen (Sonden) erhaltene Oszillogramme zeigt. - Die Versuchsergebnisse beweisen, daß bei geeigneter Konstruktion on Polarisationszelle, Sonde, Meßvorrichtung und Impulsgenerator die Fehler, elche sonst der direkten Methode anhaften, weitgehend unterdrückt werden id daß damit diese Methode den indirekten Methoden (Kommutator, Wechselrommethode usw.) vorzuziehen ist. Bender.

issoziation. S. auch Nr. 12260.

995 R. Brdicka and J. Koutecký. Note on the theory of the kinetics of polarophic electrode processes. J. Amer. chem. Soc. 76, 907-908, 1954, Nr. 3. (5. Febr.) aha, Czechosl. Acad. Sic., Lab. Phys. Chem.)

496 L. Hartshorn and Freda A. Manning. The behaviour of standard cells in ditions which include the generation of appreciable current. J. sci. Instrum. 31, i–118, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Teddington, Nat. Phys. Lab.) Das Verhalten von ernationalen Weston-Elementen mit gesättigtem Elektrolyt und in der röhnlichen H-Form, die im allgemeinen nur im stromlosen Zustand als unnungsnormale verwendet werden, wurde untersucht, wenn die Elemente trend verschiedener Perioden ununterbrochen Ströme von 1  $\mu$ A (bis zu 17 Moen), von 10  $\mu$ A (bis zu 3 Monaten) und von 100  $\mu$ A (bis zu 5 min) lieferten.

Die dabei entstehende Abweichung der Spannung vom Normalwert setzt sich zusammen aus dem anfänglichen Potentialabfall J·R<sub>o</sub> und einer Komponente  $\Delta V$ , die durch die chemischen Veränderungen an den Elektroden hervorgerufen wird und die um so größer wird, je größer die Belastung ist und je länger sie dauert. Nach Abschalten des Stromes erfolgte ein augenblicklicher Anstieg der Spannung und es wurde eine EMK gemessen, die um einen Betrag  $\Delta E$  geringer war als die EMK im stromlosen Zustand vor der Belastung. Die EMK stieg zu ihrem Normalwert wieder an, wenn man dem Element eine genügend lange Erholungszeit im stromlosen Zustand bewilligte. Durch die Lieferung von Strom wurden Veränderungen des inneren Widerstandes bis zu 30% festgestellt. Die in den Tabellen und Kurven angegebenen Werte für  $\Delta V$ ,  $\Delta E$ , die prozentuale Änderung von R und die Erholungszeiten stellen Mittelwerte dar. Es bestehen jedoch beträchtliche Differenzen zwischen den einzelnen Elementen, die z. B. bei Elementen, die während bestimmter Zeiten einen Strom von  $10~\mu A$  lieferten, so erheblich sind, daß eine Mittelwertbildung für  $\Delta V$  unmöglich ist.

Froehlich.

11997 Friedrich Brandstaetter. Über die Glimmlichtelektrolyse mit Wechselstrom. Z. angew. Phys. 6, 164-168, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Wien, T. H., Inst. Experimentalphys.) Es wurden Versuche über die Glimmlichtelektrolyse zwischen einer Metallelektrode und einer Flüssigkeitsoberfläche (2 n-H2SO4) in einem evakuierbaren Glasgefäß mit Wechselstrom von etwa 650 Volt angestellt. Dabei wurden die Zusammenhänge zwischen der beobachteten Gleichstromkomponente und der Wechselstromstärke bei verschiedenem Luftdruck über der Flüssigkeit und sonst gleichbleibenden Verhältnissen (Elektrodenabstand, Temperatur usw.) untersucht. Es zeigte sich, daß der Gleichrichtereffekt nach Richtung und Größe vom Druck abhängig war und unter den gegebenen Verhältnissen bei etwa 50 Torr verschwand. - Zum näheren Studium der Erscheinungen wurden auch Versuche mit einer Hg-Elektrode durchgeführt. Hierbei konnte festgestellt werden, daß außer Druck und Stromstärke auch die Natur der Flüssigkeitselektrode für die Größe des Gleichrichtereffekts und seine Umpolung wesentlich ist. Bei kleinen Drucken war z. B. das Verhältnis der Gleichstromkomponente zur Wechselstromstärke für Hg wesentlich größer als für H2SO4. Die beobachteten Unterschiede dürften auf die verschiedene Zusammensetzung des im Entladungsraum befindlichen Dampf-Gas-Gemisches zurückzuführen sein.

11998 Paul Drossbach und Paul Petrick. Kathodische Grenzströme in geschmolzenen Salzen. Z. Elektrochem. 58, 95-99, 1954, Nr. 2. (München, T. H., Lab. Phys. Chem. Elektrochem.; Regensburg, Hochsch., Inst. Phys. Chem.) Die kathodischen Grenzstromdichten bei der Elektrolyse von PbCl<sub>2</sub>, CdCl<sub>2</sub>, NiCl<sub>2</sub>, CuCl und AgCl in geschmolzenen Mischungen mit KCl und LiCl wurden bei 450°C experimentell bestimmt. Als Anode diente ein Graphit-, als Kathode ein Wolframstab. Die Untersuchungsmethode bestand in der Messung der Klemmenspannung als Funktion der Stromstärke, da Vorversuche gezeigt hatten, daß die Klemmenspannung genau der nach anderen Verfahren bestimmten Polarisationsspannung folgt. Bei Erreichen der Grenzstromdichte springt die Klemmenspannung auf einen höheren Wert. Aus den Grenzstromdichten (ig) und den zugehörigen Konzentrationen  $(c_0)$  wurden die Werte  $k = c_0/i_g$  berechnet. Die Abnahme der k-Werte mit wachsender Grenzstromdichte weist (entsprechend den theoretischen Zusammenhängen) darauf hin, daß die Konvektion mit wachsender Stromdichte infolge der Rührwirkung des Anodengases zunimmt. Der Einfluß der Rührung wurde daher mit verschiedenen Anoden eingehend untersucht. - Für CdCl wird gezeigt, daß co/lig in einem großen Konzentrationsgebiet konstant ist.

Die in der Praxis erhaltenen Strom-Spannungs-Kurven sind oft schwierig zu leuten, da die Elektrolyse als nichtstationärer Prozeß angesehen werden muß. Bender.

1999 Carl R. Wilson and A. Langer. Electrodeposition of uranium oxide on duminium. Nucleonics 11, 1953, Nr. 8, S. 48. (Aug.) (Pittsburgh, Penn., Westingh, Elect. Corp., Atomic Power Div.) Nach dieser Anweisung für die elektrolytische Abscheidung von Uranoxyd auf Aluminium können festhaftende und haltbare Schichten von bis zu 3 mg/cm² Flächendichte erzeugt werden, wenn man das Aluminium vorher mit einer dünnen Zinkschicht überzieht. Genaue Daten über lie Zusammensetzung des Zinkbades und des Elektrolyten sind angegeben.

vincent

Elektrolytische Oberflächentechnik. S. auch Nr. 12435.

2000 M. Robin et J. Rantz. Induction dans une veine liquide de section elliptique irculaire ou rectangulaire. J. Rech. 5, 290–297, 1954, Nr. 26. (März.) Wenn sich ine leitende Flüssigkeit mit der magnetischen Permeabilität  $\mu$  (in c·g·s) aminar mit der mittleren Geschwindigkeit  $V_{\rm m}$  (cm/sec) in einem isolierenden eiter mit elliptischem oder rechteckigem Querschnitt fortbewegt und senkrecht ur Leiterachse ein konstantes Magnetfeld der Stärke H (parallel zur kleinen Achse des Querschnitts) wirkt, so tritt zwischen den beiden Enden der großen Achse (Länge 2a) eine Potentialdifferenz auf, deren Größe durch  $U = 10^{-8} \mu H V_{\rm m}$  2a  $\lambda$  Volt gegeben ist.  $\lambda$  ist ein Zahlenfaktor, der in Abhängigkeit von der Abplattung b/a berechnet und graphisch dargestellt wird.

2001 W. Eckhardt, R. Honerjäger und E. Schulz-Du Bols. Zur Messung von Elektronendichten im Plasma einer verlöschenden Glimmentladung. Z. angew. Phys. 46—249, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Frankfurt, Univ., Phys. Inst.) Es wird eine apparatur zur Messung von momentanen Elektronendichten im Plasma einer erlöschenden Glimmentladung beschrieben. Die Entladung brennt dabei ntermittierend in einem kreiszylindrischen E<sub>0.10</sub>-Resonator. Aus Verstimmung and Güteänderung des Resonators wird die Elektronendichte bestimmt. Die Tägheit des Verfahrens ist durch die Einschwingzeit des Resonators, die bei 5·10-7 sec liegt, gegeben. Das Verfahren ist also zur Messung momentaner lektronendichten für Rekombinationszeiten 10-6 sec brauchbar. Es lassen ich Elektronendichten zwischen 106 cm-3 und 109 cm-3 bestimmen. Ein oszillotaphisches Verfahren gestattet, den zeitlichen Verlauf der Elektronendichten giedem Zeitpunkt nach Abschalten der Entladungsspannung zu messen. Über ie Messung von Rekombinationszeiten im Plasma einer Sauerstoffentladung bil an anderer Stelle berichtet werden.

2002 1. Abdelnabi and H. S. W. Massey. Inelastic collisons of electrons in helium and Townsend's ionization coefficient. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 66, 288–296, 953, Nr. 3 (Nr. 399 A). (März.) (London, Univ. Coll.) Wenn Elektronen in Riching eines homogenen elektrischen Feldes F diffundieren und Gasatome ionieren, ist die Geschwindigkeitsverteilung der Elektronen eine Funktion der nearen Verschiebung x in Feldrichtung und der Elektronengeschwindigkeit v. n guter Näherung kann man die Verteilungsfunktion g(x)f(v) schreiben. Für lektronen in He mit  $F/p \leq 10 \text{ Volt/cm} \cdot \text{Torr}$  hat Smit (s. diese Ber. 17, 1780, 936) unter Benutzung von Beobachtungen von Maier-Leibnitz (s. diese Ber. 18, 1921, 1935) die Funktion f(v) berechnet. Diese Berechnungen wurden in lehrfacher Hinsicht erweitert und insbesondere für F/p = 20 Volt/cm Torr urchgeführt, wo experimentelle Daten für den Townsend-Koeffizienten a vorzegen. Die Übereinstimmung der a-Werte in Theorie und Experiment war gut

bei Benutzung der von MAIER-LEIBNITZ gemessenen Wirkungsquerschnitte für die Anregung von He durch langsame Elektronen. Daraus wird geschlossen, daß die Beobachtungen von MAIER-LEIBNITZ zur Prüfung der Güte theoretischer Rechnungen verwendbar sind, was wegen der Schwierigkeit solcher Messungen nicht ohne weiteres vorausgesetzt werden kann. G. Schumann.

12003 P. O. Schilling und W. Loehte-Holtgreven. Magnet/elder in turbulent strömenden Plasmen. Z. Naturf. 9a, 520-526, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Kiel, Univ., Phys. Inst.) Wirken auf ein Plasma, das aus Ionen und Elektronen besteht, Kräfte ein, die eine gegenseitige Diffusion hervorrufen, so kommt es bei konservativen Kräften zu einer Ladungstrennung. Die dabei auftretenden Coulomb-Kräfte verhindern eine merkliche Verschiebung der Elektronen gegen die Ionen. Sind die Kräfte dagegen nicht konservativ, was bei turbulenter Bewegung des Plasmas möglich ist, so fließen Diffusionsströme, die Magnetfelder hervorrufen. Diese Magnetfelder lassen sich experimentell nachweisen, wie an Flammengasen eines mit Sauerstoff und Propan betriebenen Brenners gezeigt wird, die mechanisch in Rotation versetzt sind.

Vorgänge an Elektroden. S. auch Nr. 11647.

12005 R. D. Craig and J. D. Craggs. Some properties of hydrogen spark channels. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 66, 500-511, 1953, Nr. 6 (Nr. 402B). (1. Juni.) (Liverpool, Univ. Dep. Elect. Engng.) Verff. beschreiben Spannungsgradienten und sichtbare Kanaldurchmesser-Bestimmungen für Wasserstoff-Funkenentladungen bei 1 Atm Druck. Die Ergebnisse werden in bezug auf die physikalischen Eigenschaften, wie z. B. Gastemperatur, des Funkenkanals diskutiert. Aus den Ergebnissen wird auf eine Kanaltemperatur von rund 15000 K geschlossen. Weiter werden noch Diffusionsprozesse in den letzten Phasen der Ausdehnung des Funkenkanals diskutiert.

12006 P. F. Little and A. von Engel. The hollow-cathode effect and the theory of glow discharges. Proc. roy. Soc. (A) 224, 209—227, 1954, Nr. 1157. (22. Juni.) (Oxford, Univ., Clarendon Lab.) Zur Klärur q der Prozesse an der Kathode einer Glimmentladung wurden Untersuchungen in einem Rohr mit zwei Hohlkathoden gemacht. Diese Anordnung hat gegenüber den üblichen den Vorteil, daß die Ausdehnung des Dunkelraumes durch den Abstand der Kathoden begrenzt ist. Bei genügend kleinem Abstand überlappen sich beide negativen Glimmlichter und die Emission sowie Stromdichte wachsen stark an. Dies wird als Hollow-Cathode-Effect bezeichnet. Es werden Feldstärken, Ladungsdichten und Dunkelraumlängen gemessen, und aus den Ergebnissen Schlüsse für den Mechanismus dieser speziellen und einer normalen Glimmentladung gezogen.

Busz.

12007 N. Subrahmanyam und N. A. Ramalah. Das Auftreten von negativen und positiven Joshi-Effekten in den elektrostatischen und elektromagnetischen Gebieten einer selbständigen Wechselstromentladung in Joddampf. Z. Phys. 138, 151-166.

1951, Nr. 2. (10. Juli.) (Delhi, India, Univ., Rohtak, Dep. Phys., Jat H. M. Coll.) Es wird das Auftreten von negativen und positiven Joshi-Effekten (± 1) in einer selbständigen Entladung in Joddampf mit niederfrequenten (50, 100 und 500 Hz) und hochfrequenten Spannungen (3,20 und 8,02 MHz) untersucht. Das Schwellenpotential V<sub>m</sub> der selbständigen Entladung nimmt mit der Frequenz ab. Dies kann, wie eine Rechnung zeigt, nicht auf die Anreicherung der Gasphase mit positiven Ionen zurückgeführt werden, durch die das Paschen- oder Funkenpotential herabgesetzt wird. Bei kleinen Frequenzen wurden Stromimpulse mit verschiedener Amplitude beobachtet, je nachdem, ob die Sekundärelektronen aus der Kathode stammen oder im Gasraum ausgelöst werden. Ein negativer Effekt (-1/i), entsprechend einer 60 prozentigen Verringerung der Leitfähigkeit bei Beleuchtung, wurde erstmalig bei einer hochfrequenten ungedämpften elektrischen Entladung gefunden. Der Effekt hat ein Maximum in dem Bereich, n dem E hauptsächlich für die Aufrechterhaltung der Entladung verantwortlich schien, und nahm zahlenmäßig ab, wenn Hzunahm. Bei gedämpfter oszillierender Entladung mit vorwiegend elektromagnetischem Entladungscharakter konnte nur ein + 1 i-Effekt beobachtet werden.

12008 A. Bauer. Zur Theorie des Kathodenfalls in Lichtbögen. Z. Phys. 138, 35 bis 55, 1954, Nr. 1. (Heidelberg, Studienges. elektr. Beleucht.) Während ein katholischer Elektronenstromanteil von rund 80% sowohl bei dem thermischen Bogen, dessen kathodische Stromdichte unter j = 104 Amp/cm² liegt, als auch bei dem reinen Feldbogen mit j > 106 Amp/cm² am wahrscheinlichsten ist, war pisher bei den Bögen mit grob umrissen  $10^4 < i < 10^6$  Amp/cm<sup>2</sup> ein nennenswerter Elektronenstrom nicht zu erklären. Er muß jedoch aus verschiedenen Gründen uch hier gefordert werden. Die bisher bei Betrachtungen über Bogenkathoden vernachlässigte Schottkysche | E-Korrektur verursacht bei den auftretenden Feldstärken eine solche Erhöhung der Emission, daß sich ein überwiegender Elektronenstrom auch im Bereich 104-106 Amp/cm2 ergibt. In qualitativer Übereinstimmung mit der Beobachtung erhält man aus den entwickelten Vorstellungen eine zwanglose Erklärung für alle Übergangsstadien vom Bogen mit überwiegend hermischer Emission zum Bogen mit überwiegender Feldemission. Ebenso ist ler Umschlag vom Brennfleckbogen in den brennflecklosen Bogen zu erklären. Das Maß der Kontraktion wird bei allen Bogentypen durch die Forderung nach iberwiegendem Elektronenstromanteil bedingt. Der kleine Kathodenfall kann zei allen Bögen auf das Vorherrschen der ökonomischen Thermo- und Feldmission zurückgeführt werden. A. Bauer.

2009 Richard Weiss. Untersuchung des Plasmastrahles, der aus einem Hochvistungsbogen austritt. Z. Phys. 138, 170 – 182, 1954. Nr. 2. (10. Juli.) (Kiel, Univ., nst. Experimentalphys.) Es werden zwei verschiedene Typen von wassertabilisierten Hochleistungsbögen mit einer Bogenlänge von 5 cm und einem Gogendurchmesser von 7 mm angegeben, bei denen aus einer Ringelektrode ein lasmastrahl von maximal 4 cm Länge bei einer Bogenstromstärke von 150 Amperausschießt. Momentaufnahmen zeigen, daß der Plasmastrahl durch einen 1 der Ringelektrode außerhalb der Bogensäule ansetzenden Nebenbogen im Igemeinen stromführend ist. Es gelingt jedoch, bis zu 5 sec nach Zündung des ogens einen stromlosen Plasmastrahl zu erhalten, dessen Temperaturverteilung id Strömungsgeschwindigkeit ermittelt werden. Der Strahl besitzt anfänglich wa die gleiche Temperatur wie die Bogensäule. Der Temperaturabfall in Längstung erfolgt allmählich, in radialer Richtung dagegen sehr steil. Der Anfangst der Strahlgeschwindigkeit beträgt etwa 1200 m/sec. Eine Abschätzung der 1strittsgeschwindigkeit durch Ermittlung des stationären Energieinhaltes

führt zu ähnlichen Werten. Es zeigt sich, daß der Energieinhalt von 1 cm Bogensäule unabhängig vom Kanalquerschnitt und der Stromstärke, sowie auch weitgehend unempfindlich gegen die radiale Temperaturverteilung im Bogen, immer von der Größenordnung  $4\cdot 10^{16}\,\mathrm{eV/cm^3}$  ist. Beim nebenbogenfreier Strahl konnte kein Einfluß eines Magnetfeldes auf die Temperatur des Plasmastrahls festgestellt werden. Wienecke.

12010 Wolfgang Finkelnburg. Neuere Entwicklungsarbeiten am Becklichtbogen und an Beckbogenlampen. Z. angew. Phys. 6, 239—241, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Erlangen. Siemens-Schuckertw., Forschungslab.) Der Verf. gibt einen Überblick über die in Amerika in den Nachkriegsjahren unter seiner Mitwirkung durchgeführten Forschungs- und Entwicklungsarbeiten. Durch intensive Kühlung der Positivkohle des Beck-Bogens dicht hinter dem Brennende kann bei guter Lichtruhe die Leuchtdichte auf 2·105 Hsb gesteigert werden, wobei Abbrand und Kratertiefe noch herabgesetzt werden. Das Verhalten von Beck-Kohlen hoher Leuchtdichte scheint wesentlich von der Anwesenheit von CeOF im Docht bestimmt zu sein. Durch Verwendung einer Graphit-Kreisscheibe als Negativkohle und eines Mechanismus, durch den die einem Magazin entnommenen Positivkohlen acheinander automatisch verbunden werden, konnten vollautomatische für viele Stunden unterbrechungslos bei einer Leuchtdichte von etwa 2·105 Hsb brennende Beck-Bogenlampen entwickelt werden.

Hochdruckbogen. S. auch Nr. 12211.

12011 Albert V. Baez. Some observations on the electrostatic attraction of a stream of water. Amer. J. Phys. 20, 520, 1952, Nr. 8. (Nov.) (Baghdad, Iraq, Univ. Coll., Schön.

12012 N. E. Hoskin. Solution to the Poisson-Boltzmann equation for the potential distribution in the double layer of a single spherical colloidal particle. Trans. Faraday, Soc. 49, 1471—1477, 1953, Nr. 12 (Nr. 372). (Dez.) (Manchester, Univ., Computing Mach. Lab.) Mit einer programmgesteuerten Rechenmaschine werden numerische Lösungen der Poisson-Boltzmann-Gleichung eines einzelnen Kugelteilchens für zahlreiche Radien und Oberflächenpotentiale erhalten. Der Spezialfall der Näherung von Debye-Hückel stimmt mit den berechneten Werten überein. Drechsler.

12013 P. M. Davidson. The growth of the liquid bridge in an electrical contact. Brit. J. appl. Phys. 5, 189-191, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Swansea, Univ. Coll., Dep. Phys.) Beim Trennen von zwei Kontaktelektroden vermindert sich einerseits die Berührungsfläche (Kontaktfläche), andererseits wächst die Lokaltemperatur, bis an irgendeiner isothermischen Oberfläche im Kontaktbereich der Schmelzpunkt erreicht wird. Bei weiterer Trennung wächst die maximale Temperatur in den Elektroden an, so daß das Schmelzgebiet volumartig sich ausbreitet und so die Elektroden überbrückt. Schließlich wird der Siedepunkt an irgendeiner isothermischen Oberfläche der Brückenbildung erreicht, was zum Zusammenbruch derselben führt und auf jeder Elektrode verbleibt etwas von ihrem Metall. Mit diesem Problem beschäftigt sich der Verf. und beschreibt ein mathematisches Verfahren, das die Berechnung der fortschreitenden Änderungen in der Lage, Form und Temperaturverteilung einer geschmolzenen Kontaktbrücke vom Anfangszustand des Schmelzbeginns bis zum Endzustand des Zusammenbruchs der Brückenbildung gestattet. Riedhammer.

12014 D. K. C. MacDonald and W. B. Pearson. Anomalous electron-scattering in metals. Phil. Mag. (7) 45, 491-496, 1954, Nr. 364. (Mai.) (Ottawa, Nat. Res.

Counc., Phys. Div.) Nach Messungen der Verff. steigt die Thermokraft bei tiefen Pemperaturen nicht linear mit der Temperatur an, wie es nach der Quantenheorie der Metallelektronen zu erwarten ist. Diese Diskrepanz wird zunächst halbempirisch beseitigt durch die Annahme eines anomalen Zusatzgliedes  $\varrho_{\mathtt{anom}}$  uum elektrischen Widerstand. Dieses Zusatzglied beruht vermutlich auf dem Justand, daß in den bisherigen quantentheoretischen Rechnungen nur die stöße der Elektronen mit dem Gitter, aber nicht die Stöße der Elektronen unter ich berücksichtigt wurden.

2015 W. C. Walker, N. Wainfan and G. L. Weissler. Photoelectric yields of some netals in the vacuum ultraviolet. Phys. Rev. (2) 93, 651, 1954, Nr. 3. (1. Febr.) Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Southern California.) An den Metallen Ag, tu, Mo, Ni, Pd, Pt, Ta und W wurden im Wellenlängenbereich von 473 Å bis 91 Å die Quantenausbeuten bestimmt. Sie waren für wärmebehandelte Oberlächen bis zu dreimal kleiner als für unbehandelte. Mo, Ni, Ta und W zeigten im Maximum der Ausbeute im untersuchten Wellenlängenbereich. Die größte tusbeute fand sich bei einer geglühten Ni-Probe (0,09 e/hv bei 991 Å bis 0,15 e/hv m Maximum bei 640 Å), die kleinsten Ausbeuten lieferten Pd und Pt (0,035 e/hv n ganzen Wellenlängenbereich).

2016 G. A. Hans and E. A. Coomes. Effect on the periodic Schottky deviations esulting from a SrO layer deposited on clean molybdenum. Phys. Rev. (2) 93, 930, 954, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Notre Dame.) Die Unterachung der periodischen Abweichungen der Glühelektronenemission eines olierten, polykristallinen Mo-Draht von der Schottky-Geraden ergibt deren bliche Form. Diese Abweichungen verschwanden jedoch, wenn der Mo-Draht nit einer SrO-Schicht bedeckt wurde; schon bei einer Bedeckung von  $\Theta = 0.01$  iner Monoschicht wurden sie unbeobachtbar.

2017 H. Benda. Die Emissionskonstanten von Metall-Kapillar-Kathoden. Freuenz 7, 226–232, 1953, Nr. 8. (Aug.) (Siemens & Halske AG., Röhrenfabr.) verf. bestimmt die Emissionsgrößen von Metall-Kapillar-Kathoden vom Typ IK-W-BaCO<sub>3</sub> + Si durch Messen der Anlaufströme aus einer Gegenelektrode. Is ergibt sich, daß das arithmetische Mittel der Austrittsarbeit unter bestimmten lterungsbedingungen (etwa 950°C, einige 100 mAmp) bei 2 eV liegt. Die Größendrung der Mengenkonstante ist 10², die von allen nach dem RICHARDSON-erfahren gemachten Messungen abweicht. Die Gründe für die Abweichung nd einige Nachteile des RICHARDSON-Verfahrens bei Messungen an fremdstoffeckten Kathoden werden diskutiert. Das Anlaufstrommeßverfahren erscheint beignet, auf bequeme Weise den Zustand der Kathode laufend zu verfolgen.

Riedhammer

2018 Karl Kerner und Heinz Raether. Über die Elektronenemission von kalten Letalloberflächen bei mittleren Feldstärken (≈ 10⁴ Volt'cm). Z. angew. Phys. 6, 212 s 213, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Hamburg, Univ., Inst. angew. Phys.) Mit einer nfachen Anordnung mit Zählrohr wird nachgewiesen, daß trocken abgedrehte, nst aber nicht weiter behandelte Fe-Oberflächen in einem Vakuum unter 5° Torr schon bei Feldstärken von 10⁴ Volt em Elektronen emittieren. Die mission hängt stark von weiterer Behandlung der Oberflächen ab (Bedampfen, haben, Gasentladung). Diskussion der Meßergebnisse, besonders der Feldhängigkeit der Emission an der Fowler-Nordhelm-Gleichung für Feldhängigkeit der Schottky-Gleichung, die die Feldabhängigkeit der thermischen nission beschreibt, macht es sehr wahrscheinlich, daß es sich um einen Schottky-fekt an thermisch emittierten Elektronen aus Oberflächen mit 1−2 eV Austtsarbeit handelt.

12019 F. Kirchner. Ionisation durch starke elektrische Felder. Naturwissenschafter 41, 136-137, 1954, Nr. 6. (März.) (Köln, Univ., Phys. Inst. I.) Der Verf. berichte über die Adsorption von Gasen an Metalloberflächen, die mit Hilfe der Elektronen emission in starken elektrischen Feldern untersucht wurde. Die auftretender mannigfachen Erscheinungen lassen sich nicht durch eine bloße Anderung de Austrittsarbeit und den dadurch erleichterten oder erschwerten Austritt von metallischen Leitungselektronen erklären. Es wird eine spontane Ionisation von adsorbierten Gas-Atomen oder -Molekeln angenommen, die sich auch durch Anlegung einer positiven Spannung an die Wolframspitze nachweisen läßt.

Wienecke.

12020 J. B. Johnson and K. G. McKay. Secondary electron emission from germanium. Phys. Rev. (2) 93, 668–672, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Murray Hill, N. J. Bell Teleph. Lab.) Eine einkristalline Ge-Probe vom p-n-Typ mit genau dosierter Akzeptor- und Donatorzusätzen wird im  $10^{-6}$  Torr Vakuum im halbkugeliger Kollektor pulsierend mit 0-5 kV Elektronen beschossen und die größte Sekundär elektronenausbeute  $\delta=1,12-1,18$  bei 500 Volt Primärenergie und Zimmer temperatur gefunden. Mit steigender Temperatur nimmt  $\delta$  wegen einer Wechsel wirkung der Sekundärelektronen mit dem Gitter ein wenig ab. Von der bis zu 0,01% untersuchten Verunreinigungskonzentration ist  $\delta$  unabhängig; ein Einfluß der durch Trägerverarmung unter der Probenoberfläche entstehender Gegenfelder ist nicht nachweisbar. Überschlägig im Gegenfeld bestimmte Energieverteilung liefert die wahrscheinlichste Energie von 1-2 Volt. Die Ergeb nisse werden vergleichend mit den für Metalle und Isolatoren bekannten disku tiert.

12021 Ernest J. Sternglass. Energy distribution of secondary electrons from solids Phys. Rev. (2) 93, 929, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Cornel Univ.) Im sphärischen Gegenfeld wird für die Sekundärelektronen des Au, Pt Ta, Cu, C unabhängig von der Primärenergie (0,2-2,5 kV) die gleiche Verteilung sowie mittlere und wahrscheinlichste Energie gefunden. Die vom Aggregat zustand unabhängige, weitgehende Übereinstimmung mit für H<sub>2</sub> und Luftgefundenen Werte stützt eine Theorie des Verf. über die Rolle der gebundener Elektronen bei der Sekundäremission.

Methfessel.

12022 Rudolf Kühne. Ein neues magnetometrisches Verfahren zur Darstellung vor Magnetisierungskurven. Z. angew. Phys. 6, 131—132, 1954, Nr. 3. (März.) (St Prix, Frankreich.) Es wird ein magnetometrisches Verfahren zur Aufzeichnung und Sichtbarmachung von Magnetisierungskurven langgestreckter Proben be schrieben, welches als Meßelement ein Eisenkern-Magnetometer nach dem Oberwellenverfahren benutzt. Die Anzeige kann mit Hilfe eines Oszillographer erfolgen. Das Verfahren kann für Magnetisierung durch Gleichfelder als auch durch Wechselfelder bis zu einer Frequenz von einigen 100 Hz verwendet werden Mitgeteilt werden Magnetisierungskurven eines ungeglühten Mumetallstabes 3 mm Dmr., bei 0,1; 50 und 400 Hz, die Abmagnetisierung mit kommutierten Feld und mit Wechselfeld.

Meßverfahren. S. auch Nr. 12658, 12659.

12023 Hermann Fahlenbrach und Walter Helster. Oxydische Dauermagnete aus Bariumoxyd und Eisen(III)-oxyd. Arch. Eisenhüttenw. 24, 523-528, 1953. Nr. 11/12. (Nov./Dez.) Bericht Nr. 875 des Werkstoffausschusses des Vereins Deutscher Eisenhüttenleute. (Essen.) Bericht über Geschichte, Herstellung und Anwendung der neuen Oxydmagnete. Es werden Darstellungen gegeben über den Einfluß der Sintertemperatur, des BaO-Gehalts und einer Anisotropie-

ehandlung auf den Verlauf der Entmagnetisierungskurve, ferner über die emperaturabhängigkeit der Magnetisierung, die von der theoretischen Erartung auffallend abweicht. Fragen der Formgebung und der praktischen nwendung werden erörtert.

v. Klitzing.

2024 L. Néel. La théorie du ferrimagnétisme et ses vérifications. J. Phys. Radium 6, 64 S, 1953, Nr. 12. (Dez.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Grenoble, Fac. Sci.) ie von Néel aufgestellte Hypothese, daß bei einem ferrimagnetischen Körper wei Untergitter mit entgegengesetztem Spin existieren, die durch Neutroneneugungsversuche von Shull bestätigt wurden, hat jetzt auch eine direkte agnetische Bestätigung erfahren. E. W. Gorter hat ein Ferrit besonderer usammensetzung gefunden, das bei einer bestimmten Temperatur einen Vorsichenwechsel in der Magnetisierung erleidet, was ein direkter Beweis für die xistenz zweier entgegengesetzt magnetisierter Untergitter ist.

Ochsenfeld.

2025 Louis Néel. Structure cristalline et propriétés magnétiques. Bull. Soc. franc. inér. Crist. 77, 257-274, 1954, Nr. 1/3. (Jan./März.) (Grenoble, Lab. Electroat. Phys. Métal.) Die magnetischen Eigenschaften, insbesondere der ferro-, ntiferro- und ferrimagnetischen Stoffe, sind für den Kristallographen in doppelter insicht interessant. Zunächst gibt die geordnete Verteilung der Orientierung er Atommomente Kenntnis über eine magnetische Einheitszelle, die von der urch Röntgen-Untersuchungen bestimmten Einheitszelle abweichen kann. weitens ergeben die verschiedenen magnetischen Kräfte (Kräfte nach Weiss-EISENBERG, magnetokristalline Kräfte) homogene Deformationen (oder auch cht) der Einheitszelle, die oft recht kompliziert sind. Verf. gibt eine Übersicht per die verschiedenen Erscheinungen und weist auf die Empfindlichkeit agnetischer Methoden zur Bestimmung und Untersuchung gewisser feiner rukturmodifikationen hin, sei es hervorgerufen durch Gitterfehler oder durch berstruktur der Orientierung, hervorgerufen durch eine anisotrope Ordnung irzer Reichweite, hergestellt durch Erwärmung unter dem Einfluß des Magnetldes oder durch mechanische Deformation. Ausführliche Literaturzusammenellung.

2026 E. F. Bertaut. Cristallographie et magnétisme. Bull. Soc. franç. Minér. Crist. 7, 275 – 292, 1954, Nr. 1-3. (Jan./März.) (Grenoble, Inst. Fourier, Lab. Electroat. Phys. Métal.) Nach einem kurzen Überblick über die Theorie von Néel des erri- und Antiferromagnetismus, beschreibt Verf. die mittels Röntgen-Unterchungen beobachteten Effekte. Besonders werden die Texturen behandelt. Im Schluß werden die Ergebnisse der Neutronenbeugungsversuche besprochen die auf diese Weise bei verschiedenen ferri- und antiferromagnetischen offen bestimmten magnetischen Strukturen behandelt. Ausführliche Literatursammenstellung.

v. Harlem.

027 Ilse Lucas. Zur Spinpräzession in einer schwingenden Bloch-Wand bei inen Amplituden. Z. Naturf. 9a, 373-376, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Siemens Halske AG, Zentrallab.) Die Eigenfrequenz einer schwingenden Bloch-Wand rd aus einem Wandmodell hergeleitet, bei dem die Wandbindungskräfte in rm eines äquivalenten inneren Magnetfeldes berücksichtigt sind. Aus den richungen für die Spinpräzession in diesem äquivalenten Magnetfeld ergibt h eine Formel für die Eigenfrequenz einer 180°-Wand. Die Formel ist bis den Faktor | 2 identisch mit der Formel, die sich mit dem Begriff der Wandsse von Döring für die Eigenfrequenz einer 90°-Wand ergibt.

v. Harlem.

12028 E. Vogt. Magnetonenzahl und Bandbesetzung der Heusler-Legierung Cu MnAl. Z. Naturf. 9a, 473-474, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Marburg, Univ., Phys. Inst Es wird die Magnetonenzahl und die Bandbesetzung der Heuslerschen Legierun Cu<sub>2</sub>MnAl auf Grund der Theorie des Ferromagnetismus von Bader berechne Hinsichtlich der hier vorgeschlagenen Deutung wäre die Bestimmung der Elek tronendichteverteilung mittels röntgenographischer Fourier-Analyse und di Bestimmung der magnetischen Einzel-Atommomente mittels Neutronenbeugun von größtem Interesse.

12029 Conyers Herring and Charles Kittel. On the theory of spin waves in ferro magnetic media. Phys. Rev. (2) **81**, 869-880, 1951, Nr. 1. (Marz.) Berichtigun ebenda **88**, 1035, 1952, Nr. 6. (15. Dez.) (Murray Hill, N. J., Bell Teleph. Lab Die Theorie der Spinwellen, die zum Bloch schen T<sup>3/2</sup>-Gesetz für die Temperatur änderung der Sättigungsmagnetisierung führt, wird von den Verff. für ferre magnetische Isolatoren und Metalle diskutiert, besonders auf deren Beziehun zur Theorie der Energie der Blochschen interdomänen Abgrenzungen. Di Analyse zeigt, daß die Spin-Wellen-Theorie von weit allgemeinerer Gültigkei ist als das Heitler-London-Heisenberg-Modell, aus dem sie ursprünglic hergeleitet wurde. Viele Eigenschaften der Spinwellen von großer Wellenläng können ohne spezialisierte Annahmen durch eine feldtheoretische Behandlun des ferromagnetischen Materials als ein kontinuierliches Medium abgeleite werden, in dem die Dichte der drei Spinkomponenten als Amplituden eine quantisierten Vektorfeldes betrachtet werden. Eine Prüfung der Bedingunge für die Gültigkeit der Feldtheorie zeigt, daß sie für Isolatoren, und wahrscheinlic auch für Metalle gültig ist. Weiterhin wird die Beziehung mit dem Wander Elektronenmodell diskutiert. Es zeigt sich dabei, daß dieses Modell unvoll ständig ist, da es gewisse Spinwellenzustände unterdrückt, die aber existiere und daß, wenn diese Spinzustände mit eingeschlossen werden, es sowohl ein Magnetisierung umgekehrt proportional zu T<sup>3/2</sup> und eine spezifische Wärm proportional zu T ergibt. Riedhammer.

12030 K. L. Hunt. Collective electron ferromagnetism: a generalization of the treatment and an analysis of experimental results. Proc. roy. Soc. (A) 216, 103 bit 117, 1953, Nr. 1124. (7. Jan.) (Leeds, Univ., Dep. Phys.) Durch Einführung eines zusätzlichen Terms, der außer einer Konstanten die reduzierte Magnetisierung in der vierten Potenz enthält, gelingt es, die Stonersche Gleichung für die Wechselwirkungsenergie so abzuändern, daß die berechneten Kurven det Magnetisierung als Funktion der Temperatur mit den gemessenen Werter wesentlich besser übereinstimmen. — Betrachtungen über den Verlauf des spezifischen Wärme von Nickel und den magnetokalorischen Effekt zeiger ebenfalls eine Verbesserung der Stonerschen Formeln. v. Klitzing.

12031 W. Reineke. Die Magnetisierung dünnster Eisenschichten. Z. Phys. 137, 166 bis 174, 1954, Nr. 2. (15. März.) (Hamburg, Phys. Staatsinst.) Die Suszeptibilität dünner Eisenschichten, die im Vakuum auf Glasblättchen aufgedampft waren wurde aus Schwingungsmessungen an der im Magnetfeld an einem Kokonfader aufgehängten Probe bestimmt. Die Schichtdicke wurde optisch gemessen. Die Magnetisierung fällt unterhalb einer Schichtdicke von 125 Å ab und verschwinde bei 11 Å.

Ochsenfeld.

12032 O. Eckert. Ferrite mit rechteckförmiger Hystereseschleife. Elektrotech. Z. (A) 75, 253-256, 1954, Nr. 7. (1. Apr.) (Lauf/Pegnitz.) Die Magnesium-Ferrite mit einer oder mehreren Schwermetallkomponenten, insbesondere aus dem Kompositionsgebiet des Dreistoff-Systems MgO-MnO-Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> bilden Ferrite mit

echteckförmiger Hystereseschleife. Die Ferrite werden nach bekannter keramicher Arbeitsweise hergestellt. Sie bilden infolge ihrer praktischen Verlustreiheit und der hohen Grenzfrequenz gute elektronische Schaltelemente. Am Beispiel eines aus solchen Ferriten aufgebauten magnetischen Speichers werden ditte und Stabilitätsbedingungen abgeleitet.

2033 F. E. Hoare, J. C. Matthews and J. C. Walling. The thermal and magnetic roperties of palladium-silver alloys. Proc. roy. Soc. (A) 216, 502-515, 1953, Yr. 1127. (24. Febr.) (Leeds, Univ., Phys. Lab.) Messungen an Legierungen on 0 bis 50 Atomprozent Silber ergaben Werte der Suszeptibilität aus dem remperaturbereich 20-290°K, Werte der spezifischen Wärme von 11-20°K, aus ihnen wird die Form des Energiebandes für Palladium abgeleitet. — Die uszeptibilität des Palladiums zeigt ein flaches Maximum für etwa 80°K.

2034 A. W. Simpson and R. H. Tredgold. Magnetic viscosity in platinum cobalt. For phys. Soc., Lond. (B) 66, 805-807, 1953, Nr. 9 (Nr.  $405\,\mathrm{B}$ ). (1. Sept.) Nottingham, Univ., Dep. Phys.) Messungen der Nachwirkung wurden an einer 0 Atomprozent-Legierung Pt-Co mit einer Koerzitivkraft von 1400 Oe gemacht, nd zwar als Folge von Schaltstößen  $\Delta H = 80$  Oe. Die Nachwirkung zeigt ein faximum bei Feldern etwas oberhalb der Koerzitivkraft, in Bestätigung einer on Barbier experimentell gefundenen Regel.

2035 Mme F. Gaume-Mahn. Nouveaux corps ferromagnétiques dans le groupe es terres rares: les alliages gadolinium-magnésium. Bull. Soc. Chim. France 1954, 5. 569 – 575, Nr. 5. (Mai.) (Bellevue, Lab. Terres Rares.) Verfn. berichtet über die Ierstellung von Legierungen aus Gadolinium mit Magnesium und Messungen er Dichte und magnetischen Eigenschaften dieser Legierungen. Die Dichte immt mit steigendem Gd-Gehalt etwa parabelförmig zu. Im Bereich 0 bis O Atomprozent Gd ist die Suszeptibilität feldunabhängig, das Curie-Weisssche lesetz wird erfüllt. Für eine Reihe von Legierungen ergibt sich die gleiche (negaive) Curie-Temperatur, worauf auf die Existenz von GdMg, geschlossen wird. ei dieser Zusammensetzung wird auch eine Strukturumwandlung beobachtet, m Bereich 10 bis 25 Atomprozent Gd (41,7 bis 68,2 Gew.-Prozent) sind die Leierungen ebenfalls noch paramagnetisch, die (noch negative) Curie-Temperatur immt jedoch mit steigendem Gd-Gehalt absolut genommen ab. Es wird auf as Vorhandensein von GdMg, und GdMg, geschlossen. Im Gebiet 25 bis 50 Atomrozent Gd sind die Legierungen bei Temperaturen oberhalb 103°K paramagneisch, unterhalb ferromagnetisch. Legierungen im Bereich 50 bis 90 Atomprozent d besitzen zwei Curie-Punkte, außer dem bei 103°K noch einen zweiten bei  $66\pm3^\circ\mathrm{K}$ , es liegen hier wieder zwei Zusammensetzungen vor, GdMg und eine nit rund 90 Atomprozent Gd. Legierungen mit 90 bis 100 Atomprozent Gd esitzen zwei Curie-Punkte bei 266 ± 3°K und 289 ± 2°K. Alle untersuchten egierungen besaßen die hexagonale Struktur. v. Harlem.

2036 E. P. Wohlfarth. The magnetic properties of alloys of cobalt and nickel with alladium and platinum. Phil. Mag. (7) 45, 647—649, 1954. Nr. 365. (Juni.) London, Imp. Coll., Dep. Math.) Die Arbeit gibt eine theoretische Deutung des ekannten Verlaufs der Curie-Temperatur in den Legierungssystemen Co-Pd, o-Pt, Ni-Pd und Ni-Pt auf Grund der vom Verf. früher aufgestellten Hypothesen. Inter der Annahme, daß die Zahl der freien Plätze im 3-d-Band sich linear mit er Atomkonzentration ändert, ergibt sich qualitativ der experimentell gefundene Verlauf. Berücksichtigung der Änderungen des Atomabstandes führt zu einer och weitergehenden Annäherung.

Ferromagnetische Substanzen. S. auch Nr. 11885.

12037 J. H. Phillips, R. Street and J. C. Woolley. Magnetic viscosity in precipitation alloys: FeNiAl,  $Fe_2NiAl$  and Alnico. Phil. Mag. (7) 45, 505–523, 1954 Nr. 364. (Mai.) (Nottingham, Univ.) An den ausscheidungshärtbaren Alni- und Alnico-Legierungen, die verschiedenen Wärmebehandlungen unterworfen worder sind, werden die Ausscheidungsvorgänge und die damit verbundenen Koerzitiv kraftänderungen über die magnetische Nachwirkungsfunktion  $J = S_0 lnt + untersucht$ . Der Nachwirkungskoeffizient  $S_0$  kann Aufschluß über den Aushärtungszustand, dessen Mechanismus im einzelnen noch ungeklärt ist, geben Die experimentellen Ergebnisse werden im Zusammenhang mit der Néelsche Streufeldtheorie diskutiert.

12038 A. B. Lidiard. Antiferromagnetism in metals. Proc. roy. Soc. (A) 224 161-176, 1954, Nr. 1157. (22. Juni.) (Berkeley, Cal., Univ. Dep. Phys.) Neutronenbeugungsversuche haben bei Chrom und Mangan eine partielle antiferromagnetische Ordnung der Spins, die jedoch von der antiferromagnetische Verbindungen wie MnO abweicht, erkennen lassen. Da die Heitler-London Funktion zu keinem richtigen Ergebnis bei den antiferromagnetischen Metalleführt, wird in der Arbeit auf Grund der Energiebandtheorie des Antiferromagnetismus, welche von der Annahme ausgeht, daß die magnetisch wirksamen Elektronen in nicht lokalisierten Zuständen zu betrachten sind, gezeigt, warum Cund Mn, in Übereinstimmung mit dem Experiment, keine nennenswerter Anomalien in der spezifischen Wärme und in der Suszeptibilität beim Nößel Punkt zeigen.

12039 Artur Lösche. Experimentelle Technik bei der Untersuchung des Kern paramagnetismus. I. Exp. Techn. Phys. 1, 19—30, 1953, Nr. 1. (Aug.) (Leipzig. Zusammenfassender Bericht. Inhalt: I. Physikalische Grundlagen der paramagnetischen Resonanzen von Atomkernen. II. Experimenteller Aufbau 1. Modulationsverfahren. 2. Herstellung des Magnetfeldes. 3. Gesamtanordnung III. Hochfrequenzverfahren. 1. Allgemeine Gesichtspunkte. 2. Grundlagen de Brückenschaltung. 3. Brückenschaltungen. 4. Bloch anordnung. 5. Autodyn Detektoren. 6. Pendelrückkopplungsempfänger. 7. Zusammenfassung der Hoch frequenzverfahren. IV. Schlußbetrachtungen. M. Schön.

12040 D. J. E. Ingram and J. E. Bennett. Paramagnetic resonance in activate carbon. Phil. Mag. (7) 45, 545–547, 1954, Nr. 364. (Mai.) (Southampton, Univ. Enge paramagnetische Resonanzabsorptionslinien können von aktivierte Kohlenproben erhalten werden. Die Proben können in zwei Klassen eingeteil werden. Die erste Klasse zeigt eine starke Linie entsprechend einem freie Elektronenspin, die zweite zeigt eine schwächere, aber gut aufgelöste Hyperfeinstruktur, die wahrscheinlich paramagnetischen Verunreinigungen in der Prob zuzuschreiben ist. Proben von gepulverter aktivierter Kohle zeigen eine eng Einzellinie mit  $g=2,004\pm0,002$ , einer Breite von  $10\pm3$  Oe, keine Änderun im Temperaturbereich 270 bis 90° K. Erwärmung bis auf 900° K und chemisch Behandlung geben ebenfalls keine Änderung. Die zweite Klasse zeigen granuliert aktivierte Kohlen. Es werden sechs Hyperfeinstrukturlinien mit einem Abstan von 90 Oe zwischen den Linien beobachtet, das Zentrum entspricht einem g vol 2,01 + 0,01.

12041 Yves Ayant et Maurice Buyle-Bodin. Etude de la raie de résonance quadru polaire du p-dichlorobenzène. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 800-802, 1953, Nr. 8 (23. Febr.) Die Berechnung des Beitrages der Spin-Spin-Wechselwirkung zun

weiten Moment der Kernquadrupolresonanzlinien und die Messung der Linienorm sowie der Relaxationszeit T<sub>1</sub> am p-Dichlorbenzol zeigen, daß in dieser
l-Verbindung der Hauptanteil der Linienbreite von der Spin-Spin-Wechselirkung herrührt. Eine Deutung der beobachteten Asymmetrie der Resonanznien und eine Berechnung des Temperaturkoeffizientens der Resonanzfrequenz
ird gegeben.

2042 André Bassomplerre. Résonance nucléaire quadrupolaire de CH<sub>2</sub>ClCO<sub>2</sub>H. R. Acad. Sci., Paris 236, 799—800, 1953, Nr. 8. (23. Febr.) Durch Vergleich er vom Verf. berechneten Quadrupolkopplungskonstante mit der gemessenen lessonanzfrequenz im CH<sub>2</sub>ClCO<sub>2</sub>H wird gezeigt, daß in diesem Molekül ein (3s)-lektron des Cl in eine nicht mit dem C-Atom bindenden hybridisierten µ(3s)-Bp<sub>2</sub>)-Zustand übergeht.

2043 S. Kojima, K. Tsukada, S. Ogawa and A. Shimauchi. Nuclear quadrupote esonance of bromine in molecular solids. J. chem. Phys. 21, 1415—1416, 1953, ir. 8. (Aug.) (Otsuka, Tokyo, Japan, Univ. Education, Dep. Phys.) Verff. berichen über Untersuchungen der Kernquadrupolspektren in Brom- und Joderbindungen. Resonanzfrequenzen für verschiedene Alkylbromide und die erbindungelen. Resonanzfrequenzen für verschiedene Alkylbromide und die Quadrupolkopplungskonstanten des Br<sup>70</sup> und J<sup>127</sup> in den Alkylhalogeniden sind abelliert. Das Verhältnis der Resonanzfrequenzen  $v_{\rm Br^{70}}/v_{\rm Br^{11}}$  ergibt sich zu (1970  $\pm$  0,0001, die Quadrupolkopplungskonstanten zeigen, ähnlich wie die chmelzpunkte, keinen regelmäßigen Gang mit zunehmender Anzahl der Ctome.

2044 Edward Manring, Yu Ting and Dudley Williams. Nuclear quadrupole ansition in a single crystal of sodium chlorate. Phys. Rev. (2) 93, 360, 1954, Nr. 2. [5. Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Ohio State Univ.) Durch Untersuchung Ezeman-Effektes im Kernquadrupolspektrum eines NaClO<sub>3</sub>-Einkristalls ird das magnetische Kernmoment des Cl<sup>35</sup> zu 0,820 ± 0,001 Kernmagnetonen estimmt.

2045 H. G. Dehmelt, H. G. Robinson and Walter Gordy. Nuclear quadrupole conance of  $Hg^{201}$ . Phys. Rev. (2) 93, 920, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer Situngsbericht.) (Duke Univ.) Aus der Kernquadrupolresonanz von  $HgCl_2$  ergeben ch die Kopplungskonstanten  $eQq_{zz}$  h<sup>-1</sup> ( $Hg^{201}$ ) =  $720 \cdot 10^6$  sec<sup>-1</sup> und  $eQq_{zz}$  h<sup>-2</sup> ( $Hg^{201}$ ) = 44,3 · 10<sup>6</sup> sec<sup>-1</sup>. Steudel.

2046 Myer Bloom, H. S. Gutowsky, D. W. McCall and J. G. Powles. The effect molecular motion on the intensity of pure quadrupole resonances. Phys. Rev. (2), 920, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Illinois.) iederfrequente Reorientierungen von Molekülgruppen führen zu einem Abiechen der Temperaturabhängigkeit der Intensitäten reiner Kernquadrupolonanzlinien vom Boltzmann-Faktor. Eine entsprechende Korrekturformel rd angegeben.

rn-, para- und serromagnetische Resonanz. S. auch Nr. 11565, 11702, 11703.

247 Adolf Knappwost. Erscheinungsformen des Paramagnetismus bei der Auseidung im System Kupfer-Eisen. Z. Metallk. 45, 137–142, 1954, Nr. 3. (März.) ibingen, Univ., Inst. Phys. Chem.) Eine Pendelbalkenanordnung mit elektrognetischer Rückführung wurde benutzt, um die Suszeptibilität verschiedener pfer-Eisenlegierungen bis 1,3% Fe in Abhängigkeit von der thermischen behandlung zu messen. Die Messungen führen zu dem Schluß, daß in ab-

geschreckten Legierungen das Fe in Form von "Cumuli" auftritt, die bei Kaltverformung oder Abkühlung auf  $-180\,^{\circ}\mathrm{C}$  ferromagnetisch werden, während dies bei Temperung bei mittleren Temperaturen nicht der Fall ist. Eine Theorie dieser Vorgänge wird gegeben. v. Klitzing.

12048 R. B. Dingle. Some magnetic properties of metals. V. Magnetic behaviour of a cylindrical system of electrons for all magnetic fields. Proc. roy. Soc. (A) 216, 118 bis 142, 1953, Nr. 1124. (7. Jan.) (Cambridge, Univ., Roy. Soc. Mond Lab.) Die Methode von Wentzel-Kramers-Brillouin wird benutzt, die Schrödinger-Gleichung für ein Elektron, das sich in einem gleichmäßigen magnetischen Feldewegt, zu lösen. Die Grenze des Systems ist ein Zylinder, dessen Achse in Richtung des Feldes liegt. Es sind zwei ganz verschiedene Arten von Wellenfunktionen möglich. Die eine Art führt zu einem kleinen Diamagnetismus nach Landau für große Systeme, wie in der I. Mitteilung diskutiert, die zweite zu dem größeren Diamagnetismus kleiner Systeme, wie in der IV. Mitteilung diskutiert. Unter Berücksichtigung der besetzten Zustände beider Arten, wird der stetige-nichtperiodische-Anteil zur magnetischen Suszeptiblität für alle Felder für hohe und tiefe Temperaturen und für die meisten Felder für mittlere Temperaturen abgeleitet.

12049 A. H. Cooke and H. J. Duffus. The magnetic susceptibility of nitric oxide in a clathrate compound. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 515–527, 1954, Nr. 6 (Nr. 414 A). (1. Juni.) (Oxford, Clarendon Lab.) In dieser Verbindung ist jedes NO-Molekül allseitig eingeschlossen von der Molekülanordnung des  $\beta$ -Chinol-Gitters (H. M. POWELL, J. Chem. Soc. 1948, S. 61). Die Messungen erstreckten sich bis herunter zu  $10^{\circ}$  K. Der Diamagnetismus der Probenhalterung wurde gemessen, der des Chinols rechnerisch berücksichtigt. Bei  $20^{\circ}$ C ergab sich eine Suszeptibilität von  $46 \cdot 10^{-6}$  emE pro g NO. Die Messungen zeigten deutlich, daß sich das NO-Molekül in der vorliegenden Verbindung sehr nahezu wie im freien Gas verhält, und zwar auch weit unterhalb der Verflüssigungstemperatur. G. Schumann.

12050 O. M. IIIIal and G. E. Fredericks. Magnetic susceptibility as measured by Gouy's method with the specimen in a fixed position. J. chem. Soc. 1954, S. 785 bis 786, März. (Alexandria, Fac. Sci.) Es wird eine Verbesserung der Methode von Gouy zur Bestimmung der magnetischen Suszeptibilität beschrieben, die darin besteht, daß die Lage der Probe im Magnetfeld fixiert wird. Es wurde Benzol bei 20° durchgemessen unter Benutzung von Wasser als Eichwert. Die Reproduzierbarkeit war besser als  $0.04\,\%$ . Für die spezifische Suszeptibilität von Benzol bei 20° ergab sich  $\lambda\cdot10^6=0.7012\pm0.0002$ . v. Harlem.

12051 A. Serres. Sur quelques composés du cobalt et du fer à paramagnétisme très faible et constant. J. Phys. Radium 14, 689-690, 1953, Nr. 12. (Dez.) (Strasbourg, Lab. Magnet.) Die Suszeptibilitäten einiger Eisen- und Kobalt-Verbindungen z. B. Kobalt-Lanthan-Verbindungen bis 25 Atomprozent Co und FeS<sub>2</sub> in verschiedenen Modifikationen sind schwach paramagnetisch und fast temperaturunabhängig. Das Kobalt- und Eisen-Ion mit magnetisch abgesättigten Schalen haben eine geringe Atomsuszeptibilität gleicher Größenordnung von ungefähr 80·10-6.

Magnetische Eigenschaften chemischer Verbindungen. S. auch Nr. 12668.

12052 F. Burhorn, H. Griem und W. Lochte-Holtgreven. Außtreten von Magnetfeldern in zirkulierendem flüssigem Quecksilber. Z. Phys. 137, 175-189, 1954, Nr. 2. (15. März.) (Kiel, Univ., Inst. Exp. phys.) In beschleunigten festen Metallen

bleiben die Elektronen wegen ihrer Trägheit zurück (Tolman-Effekt). In beschleunigtem zirkulierend strömendem Quecksilber finden die Verff. Magnetsielder, die etwa 500mal stärkeren Strömen entsprechen, als nach dem Tolman-Effekt zu erwarten wäre. Die Richtung der Ströme entspricht einem Voreilen der negativen Ladung, was im Hinblick auf die "Löcherleitung" des Quecksilbers als ein Zurückbleiben der Elektronen gedeutet wird, ganz wie es auch beim Tolman-Effekt beobachtet wird. Da sich die Theorie kompressibler Plasmen unf den Fall des Quecksilbers nicht anwenden läßt, wird eine atomkinetische Deutung vorgeschlagen. Danach diffundieren Elektronen zwischen verschieden schnell bewegten Hg-Stromfäden hin und her, was im Hinblick auf die langsam dewegten Randpartien in Summa einem Zurückbleiben der Elektronen entspricht. Die gegebene Deutung führt quantitativ zu befriedigender Übereinstimmung mit dem Experiment.

2053 E. W. Lee. The approach to saturation magnetostriction. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 381–383, 1954, Nr. 4 (Nr. 412A). (1. Apr.) (Nottingham, Univ.) as wird untersucht, unter welchen Bedingungen in der für hohe Feldstärken gültigen Darstellung der Magnetostriktion eines Vielkristalls als Funktion der ußeren Feldstärke dl/l = A + BH<sup>-1</sup> + CH<sup>-2</sup> + . . der Term zweiter Ordnung wesentlich wird. Der H<sup>-1</sup>-Term verschwindet, wenn die Magnetostriktion isotrop st. Die numerische Rechnung zeigt, daß der Term zweiter Ordnung den erster Ordnung bei Ni für H < 130 Oe, bei Feerst für H < 100 Oe überwiegt. Die magneische Wechselwirkung an Korngrenzen ist nicht berücksichtigt, was sich aber n speziellen Fällen leicht durchführen läßt. Das Verfahren, die Sättigungs-Magnetostriktion durch Betrachtung von dl/l als Funktion von H<sup>-1</sup> und Extrapolation auf H =  $\infty$  zu bestimmen, ist jedenfalls nicht mehr anwendbar, wenn lie Magnetostriktion nahezu isotrop ist.

2054 W. E. Gurdner and N. Kurti. The thermal and magnetic properties of hromium methylamine alum between 0.01 and 1° K. Proc. roy. Soc. (A) 223, 542 bis 554, 1954, Nr. 1155. (22. Mai.) (Oxford, Univ., Clarendon Lab.) Es werden calorische Messungen mit der Methode der adiabatischen Entmagnetisierung n Chrommethylaminalaun beschrieben. Die Untersuchung dieses Alauns ist on besonderem Interesse, weil nur eine Aufspaltung des Grundzustandes rorhanden ist, die sehr wenig von der Temperatur abhängt. Die experimentellen Ergebnisse können daher leicht mit der Theorie verglichen werden. Die Entropie vurde als Funktion der magnetischen Temperatur (dies ist die reziproke Suszepibilität) zwischen 0,396°K und 0,013°K, die magnetische spezifische Wärme die auf die magnetische Temperatur bezogene spezifische Wärme) ebenfalls ls Funktion der magnetischen Temperatur zwischen 0,396°K und 0,023°K estimmt. Bei der Messung der magnetischen spezifischen Wärme wurden dem llaun definierte Wärmemengen durch y-Strahl-Präparate bekannter Intensität ugeführt. Aus diesen Messungen konnte die absolute Temperatur in Abhängigeit von der magnetischen Temperatur zwischen 0,396°K und 0,013°K ermittelt verden, ebenso der Verlauf der Entropie als Funktion der absoluten Temperatur; ie spezifische Wärme wurde zwischen 0,398°K und 0,023°K gemessen. Der URIE-Punkt liegt bei 0,020°K. Aus den experimentellen Daten kann im Verleich mit der Theorie ein für die STARK-Aufspaltung charakteristischer Paraieter δ mit dem Wert (0,27 ± 0,01)°K ermittelt werden. Dieser Wert stimmt icht mit einem von Bleaney mit der Methode der paramagnetischen Resoanz ermittelten Wert überein. Verschiedene Möglichkeiten zur Erklärung ieses Unterschieds werden diskutiert. Es wird zum Schluß betont, daß hrommethylaminalaun eine brauchbare Substanz für Entmagnetisierungscperimente bis zum Curie-Punkt darstellt; unterhalb des Curie-Punktes ist

seine Brauchbarkeit eingeschränkt, weil die ballistisch gemessene Suszeptibilität, wenigstens bei polikristallinen Proben, nur wenig von der Temperatur abhängt. M. Näbauer.

Magneto-kalorische Effekte. S. auch Nr. 11539.

12055 Georg Busch und Rudolf Jaggi. Messung des Hall-Effekts in Zylindern ohne äußeres Magnetfeld. Z. angew. Math. Phys. 4, 425–433, 1953, Nr. 6. (15. Nov.) (Zürich.) Beschreibung einer neuen Meßmethode, bei der der Hall-Effekt in einem Voll- oder Hohlzylinder als Folge des zirkularen Eigenmagnetfeldes des den Zylinder axial durchfließenden Stromes gemessen wird. Die Hall-Spannung ist bei positiver Hall-Konstante so gerichtet, daß der Zylindermantel negativ wird gegenüber der Achse. Ein angelegter Wechselstrom bewirkt eine Hall-Spannung in Form einer mit der doppelten Frequenz modulierten Gleichspannung; die Amplitude hängt quadratisch vom Primärstrom ab. — Meßergebnisse an Wismut bei 290°K und 77°K stimmen mit bekannten Werten überein.

12056 W. Snowdon and N. Davy. An application of conformal transformation to the investigation of the magnetic field between galvanometer pole-pieces. Brit. J. appl. Phys. 5, 146—151, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Nottingham, Univ.) Die Verff. wählen zur Untersuchung und genauen Aufzeichnung des magnetischen Feldes, das zwischen den Magnetpolen eines Galvanometers (unter Berücksichtigung des Weicheisenkerns) besteht, den folgenden Weg: Das zweidimensional dargestellte, wahre Feldbild mit seinen gekrümmten Äquipotentiallinien und Stromlinien wird mit Hilfe einer konformen Abbildung transformiert in ein Feld, in dem diese Linien ein orthogonales Netz bilden. Die Beziehungen zwischen den Koordinaten dieses Netzes und den magnetischen Feldgrößen werden analytisch hergeleitet. Die Feldstärke längs des Kreises, auf dem sich die Galvanometerspule bewegt, wird nach diesem Verfahren exakt bestimmt. Durch umgekehrte Anwendung der Transformation wird ein verbessertes Feldlinienbild in der ursprünglichen Darstellungsweise errechnet und gezeichnet.

12057 D. A. Lupfer, Vibration-free galvanomter support. Rev. sci. Instrum. 24, 1073, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Schenectady, N. Y., Gen. Electr. Co., Gen. Engng. Lab.) Das Galvanometergestell, das an einer nichttragenden Wand befestigt war, bestand aus einem Satz von drei aufeinandergestellten, durch Gummifüße abgefederten Platten, deren Belastung in Nähe des kritischen Dämpfungspunktes lag.

12058 A. Herrmann. Das elektrische Ersatzschema piezoelektrischer Erschütterungsmesser. Gerl. Beitr. Geophys. 62, 264-274, 1952, Nr. 4. (Jena, Zentralinst. f. Erdbebenforsch.)

K. Jung.

12059 Y. P. Yu. Zero-intercept phase comparison meter. Electronics 26, 1953, Nr. 11, S. 178-180. (Nov.) (Passaic, N. J., Advanc. Electron. Co.) Verf. beschreibt einen Phasenmesser, der zwei Komparatorkreise benutzt.

Riedhammer.

12060 F. A. Benson and M. S. Seaman. A note on phase-angle measurements using a cathode-ray tube. Electron. Engng. 25, 100, 1953, Nr. 301. (März.) (Sheffield, Univ.)

Schrader.

12061 Royal N. Schwelger. A direct current microampere integrator. Rev. sci. Instrum. 23, 735-738, 1953, Nr. 12. (Dez.) (Cleveland, O., Lewis Flight Prop. Lab., Nat. Advisory Comm. Aeron.) Der Gleichstrom-Integrator, der für Pro-

954

onenstrahl-Untersuchungen entwickelt wurde, ist für Ströme von  $0-10/100\mu\mathrm{Amp}$  usgelegt. Er enthält einen rückgekoppelten, stabilisierten Stromverstärker, iessen Ausgang einem etwas modifizierten Thomson-Zähler zugeführt wird. Die Umdrehungszahl des Zählers ist dem zugeführten Strom bis auf einen Fehler deiner als 1% proportional, seine Achse ist mit einer Metallfahne versehen, die netwimmter Stellung durch gegenseitige Abschirmung der Schwingkreisspulen ines Oszillators die Schwingungen unterbricht. Dieses Signal wird über einer dasentladungsröhre einem Zählwerk zugeführt.

Besondere Meßanordnungen. S. auch Nr. 12534.

2062 D. R. Hardy. A balanced electrometer amplifier. J. sci. Instrum. 31, 77-81, 954, Nr. 3. (März.) (Manchester, Univ., Dep. Elect: Engng.) Die Wirkungsweise nd der Aufbau eines Röhrenelektrometers, das einseitiggerichtete Ströme n Gebiet 10-10 bis 10-15 Amp oder Potentiale von 10-4 bis 1 Volt zu messen estattet und eine maximale Eingangsimpedanz von 1011 Ohm besitzt, werden eschrieben. Es wird nur eine einzige Triode benutzt.

v. Harlem.

2063 C. W. Oatley and J. G. Yates. Bridges with coupled inductive ratio arms as recision instruments for the comparison of laboratory standards of resistance or apacitance. Proc. Instn. elect. Engrs. 101, 210-211, (Paper Nr. 1631 Measurenents Section) 1954, Teil II (Power Engng) Nr. 80. (Apr.) (Cambridge, Univ.) Vechselstrommeßbrücken, bei denen zwei benachbarte Brückenzweige durch est miteinander gekoppelte Induktivitäten gebildet werden, haben eine Reihe on Vorzügen, die sie für Präzisionsmessungen von Widerständen oder Kapaziiten geeignet erscheinen lassen. Von den Verff, wird bei Widerstandsmessung ie galvanische Speisung der Meßbrücke an zwei gegenüberliegenden Brückenekpunkten, bei Kapazitätsmessung dagegen die transformatorische Speisung opplung mit dem Induktivitätenpaar) bevorzugt. Die Verff. erörtern einchend die Fehlerquellen, die den Genauigkeitsgrad des Meßverfahrens beeinächtigen. Für die praktische Ausführung solcher Meßbrücken werden detaillierte ngaben über Induktivitätsanordnungen bzw. transformatorische Anordnungen emacht, die hohen Genauigkeitsansprüchen genügen. Hoyer.

2064 Charles G. Yates. Free-wheeling thyratrons cut autopilot weight. Electronics 1, 1953, Nr. 3, S. 103-105. (März.) (Schenectady, N. Y. Gen. Elect. Co., eronaut. Ordnance Div.) Verf. beschreibt eine Thyratron-Motor-Kontrolle, die per eine volle Periode wirkt und schwerfällige Transformatoren vermeidet.

065 D. F. Glbbs and C. M. Burrell. A simple bridge method of measurement of time constant of exponential decays. Brit. J. appl. Phys. 5, 196, 1954, Nr. 5.
ai.) Die Bemerkung enthält eine Erörterung zwischen D. F. Gibbs und M. Burrell über die Zulässigkeit einer vereinfachenden Annahme in einem Bverfahren, das Burrell (s. diese Ber. S. 1587) beschrieben hat. Gibbs ist nach, daß die dem Burrellschen Meßverfahren zugrundeliegende Anime, die Ströme in einem kapazitiven Zweig und einem Widerstandszweig er Schaltanordnung seien betragsgleich, nur unter bestimmten Vorausungen zutrifft. Burrell erkennt die grundsätzliche Richtigkeit von Gibbs führungen an. Er zeigt die Kriterien auf, nach denen über die Zulässigkeit is Verfahrens entschieden werden kann, und weist nach, daß diese Bedingen bei seinen Experimenten erfüllt waren.

56 P. Henninger. Entwicklungslinien auf dem Gebiet der elektrischen Bauente der Nachrichtentechnik. Frequenz 8, 7-17, 1954, Nr. 1. (Jan.) (Siemens & Halske AG., Zentral-Lab.) Die technischen Anforderungen an die Bauelemente der Nachrichtentechnik wie Widerstände, Kondensatoren und Spulen beeinflussen die Wahl der Werkstoffe und die Formgebung. An vielen Beispielen wird der Einfluß der Betriebsfrequenz, der Temperatur, der Spitzenbelastung auf die Entwicklung moderner Bauelemente gezeigt.

12067 A. Atherton. Submerged repeaters use stabilized power. Electronics 27, 1954, Nr. 1, S. 186—189. (Jan.) (New York, Western Union Telepraph Co.) Verf. berichtet von Vakuumröhren-Telegraphieverstärkern, die in transatlantischen Unterwasserkabeln eingebaut und über die Kabel gespeist werden.

Riedhammer.

Schaltungstechnik und Leistungen. S. auch Nr. 12377.

12068 II. Grosser. The telephone relay type 51. Commun. News 12, 100-114, 1952, Nr. 3. (März.)

12069 G. J. Levenbuch. Transients due to switching the supply voltage applied to a repeatered submarine cable. Commun. News 13, 41-49, 1953, Nr. 2. (Apr.)

12070 J. W. Cohen. A graphical method of calculating the strains in stacked contact banks of selectors used in automatic telephony. Commun. News 14, 1-11, 1953, Nr. 1. (Sept.)

Schön.

12071 J.-P. Vasseur. Les faisceaux hertziens à courants porteurs devant les recommandations du C. C. I. F. Ann. Radioelect. 9, 47-82, 1954, Nr. 35. (Jan.) Der Aufsatz beginnt mit einigen grundsätzlichen Definitionen der Fernsprechübertragung und berichtet dann über die wichtigsten Empfehlungen der CCIF-Vollversammlung Florenz 1951. Zur Frage des Nebensprechens werden zwei Untersuchungsmethoden besonders behandelt, nämlich die Verwendung eines gleichmäßigen Rauschens als Signal oder einer unverzerrten Sinusschwingung. Beide haben ihre Vor- und Nachteile, wie in dem Aufsatz im einzelnen ausgeführt wird.

12072 T. Hayton, C. J. Hughes and R. L. Saunders, Telegraph codes and code convertors. Proc. Instn. elect. Engrs 101, 137-150, 158-164, (Paper Nr. 1585 Radio Section) 1954, Teil III (Radio a, Commun. Engng) Nr. 71, (Mai.) Die Verff. diskutieren die Probleme, die bei der Umwandlung von Telegraphiezeichen von einem ('ode in einen anderen auftreten, z. B. bei der Weitergabe einer drahtlos aufgenommenen Nachricht auf einen Kabelweg. Die gebräuchlicheren Codesysteme (Morse, 5-Schritt, 7-Schritt- und 10-Schritt-Code) werden dabei im Hinblick auf ihre Übertragungskapazität im Sinne der Nachrichtentheorie sowie auf ihre Störanfälligkeit gegenüber den typischen Störungen des Kanals (z. B. Fading, Rauschen) untersucht. Methoden der Auffindung von Übertragungsfehlern und ihrer Korrektur durch automatische Rückfragen werden besprochen. Die Möglichkeiten der automatischen Code-Wandlung werden an einem mechanischen (5-Schritt- auf 7-Schritt-Code) und einem elektrischen (Higgitt Nr. 2 auf 5-Schritt-Code) Gerät erläutert. Als unempfindlich gegen Übertragungsfehler ergaben sich einige Arten von 7-Schritt-Codes. Am geeignetsten sind solche, bei denen jedes Zeichen aus drei Punkten und vier Zwischenräumen besteht. Kallenbach.

12073 R. O. Carter and L. K. Wheeler. Code convertors for the interconnection of Morse and teleprinter systems. Proc. Instn. electr. Engrs 101, 151-164, (Paper Nr. 1570 Radio Section) 1954, Teil III (Radio a. Commun. Engrg.) Nr. 71.

(Mai.) (Post Off. Res. Stat.) Bei der Übertragung von Nachrichten von einem Kanal auf einen anderen ergibt sich häufig die Notwendigkeit, den Code zu wechseln. Die Verff, beschreiben einen automatisch arbeitenden Wandler, der Morsezeichen in 5-Schritt-Fernschreibsignale umformt und umgekehrt. Für jede Richtung ist ein besonderes Gerät erforderlich. Da die Morsezeichen verschieden lang, die Fernschreibzeichen jedoch gleich lang sind, ist eine Zwischenspeicherung auf perforiertem Band erforderlich. Erschwert wird die Umsetzung dadurch, daß beim Morsealphabet jedes Zeichen seine eigene Punkt-Strich-Kombination hat, während beim Fernschreiben die Kombinationen doppelt besetzt sind und das Schreibwerk durch Kennsignale auf Buchstaben oder Zahlen geschaltet wird. Außerdem besteht keine exakte Korrespondenz zwischen den Zeichen der beiden Systeme (z. B. beim Klammerzeichen). Die Umwandlung wird teils elektromechanisch und teils durch elektronische Schalteinrichtungen mit gasgefüllten Dioden und Trioden erreicht. Ein Zeichenzählwerk liefert Schaltsignale für den Wagenrücklauf bei Zeilenschreibern. Gebräuchliche Morsedrucker wurden in den Geräten mitverwendet. Kallenbach.

12074 H. Dobermann, Formeln für den mittleren Besetzteinfluß von Vielfachschaltungen. Fernmeldetech. Z. 7, 23-24, 1954, Nr.-1. (Jan.) (Düsseldorf.)

12075 Heinz Kremer. Das Verteilungsgesetz der Belegungslängen in der Wähltechnik. Arch. elektr. Übertr. 6, 195-198, 1952, Nr. 5.) Berichtigung ebenda S. 351, Nr. 8. (Aug.) (Hagen.)

12076 Heinz Kremer, Zur Statistik der "vollkommenen Bündel" in der Fernmeldetechnik. Arch. elektr. Übertr. 6, 469 -472, 1952, Nr. 11. (Nov.) (Hagen).

12077 J. M. Unk. A new high-speed uniselector for automatic telephony. Commun. News 12, 69-99, 1952, Nr. 3. (März.)

12078 J. L. de Kroes. Calculation of the number of direct junction lines in telephony. Commun. News 12, 132-143, 1952, Nr. 4. (Juni.)

12079 J. L. de Kroes. Optimum grouping in uniselector trunking. Commun. News 14, 70-76, 1954, Nr. 2. (Jan.)

12080 J. M. van Hofweegen. An experimental radiotelephone link between Eindhoven and Tilburg. Commun. News 12, 144-152, 1952, Nr. 4. (Juni.)

12081 N. Rodenbury. Some problems relating to a telephone system employing nonhoming selectors. Commun. News 13, 69--114, 1953, Nr. 3. (Mai.)

12082 W. Th. Bähler, J. W. Cohen and M. M. Jung. Calculation of the number of irst group selectors for telephone systems provided with first and second concentration tages, taking into account the internal blocking. Commun. News 14, 51 - 58, 1954, Nr. 2. (Jan.) (Delft, Techn. Univ.)

12083 M. Riaz. Transient analysis of the metadyne generator. Elect. Engng., N. Y. 72, 541, 1953, Nr. 6. (Juni.) (Cambridge, Mass., Inst. Technol.)

12084 J. E. Williams. Single-phase motor design to minimize voltage dip. Elect. Engng., N. Y. 72, 516, 1953, Nr. 6. (Juni.) (Urbana, Ill., Univ.) Schön.

- 12085 M. Waters. The measurement and calculation of axial electromagnetic forces in concentric transformer windings. Proc. Instn. elect. Engrs 101, 35-46, (Paper Nr. 1587 Supply Section) 1954, Teil 2 (Power Engng.) Nr. 79. (Febr.)
  - Ochsenfeld.
- 12086 H. C. Stewart, L. C. Whitman and A. L. Scheideler. Aging of dry-type transformer insulating systems. Elect. Engng., N. Y. 72, 490, 1953, Nr. 6. (Juni.) (Pittsfield, Mass., Gen. Electr. Co.)
- 12087 B. S. Beall and V. N. Stewart. New line of low-voltage air circuit breakers. Elect. Engng., N. Y. 72, 534, 1953, Nr. 6. (Juni.) (Philadelphia, Penn., Gen. Electr. Co.)
- 12088 Milan Vidmar. Mechanisch gleichwertige Kupfer- und Aluminiumleiter in Starkstromfreileitungen. Arch. elektr. Übertr. 6, 379-384, 1952, Nr. 9. (Sept.) (Ljubljana, Jugosl., T. H., Inst. Elektrotechn.)
- 12089 A. T. Mc Clinton and J. P. O'Connor. Flashing of d-c machines caused by short circuits. Elect. Engng., N. Y. 72, 510, 1953, Nr. 6. (Juni.) (Washington, D. C., Naval Res. Lab.)
- 12090 J. E. Barkle and Frank von Roeschlaub. Using relays for unbalanced faults on generators. Elect. Engng., N. Y. 72, 542, 1953, Nr. 6. (Juni.) (East Pittsburgh, Penn., Westinghouse Electr. Corp.; New York, N. Y., Ebasco Services.)
- 12091 G. L. Moses and R. J. Alke. Studies of impulse strength and testing problems. Elect. Engng., N. Y. 72, 525, 1953, Nr. 6. (Juni.) (East Pittsburgh, Penn., Westinghouse Electr. Corp.) Schön.
- 12092 H.R. Johnson and J.R. Whinnery. Traveling-wave oscillator tunes electronically. Electronics 26, 177-179, 1953, Nr. 8. (Aug.) (Culver City, Calif., Hughes Aircraft Comp., Res. Develop. Lab.) Verff. beschreiben eine Wanderwellenröhre, die als Oszillator verwendet werden kann.

  Riedhammer.
- 12093 Karl Fritz. Beitrag zur Geschichte der Magnetronentwicklung in Deutschland bis 1945. Arch. elektr. Übertr. 6, 209-210, 1952, Nr. 5. (Mai.) (Darmstadt, Blaupunkt-Werke.)

  Schön.

Halbleiteranordnungen. S. auch Nr. 11438, 12152.

Vervielfacher. S. auch Nr. 12374, 12400.

12094 W. Kiryluk. Voltage-regulator lubes. Electron. Engng. 25, 83, 1953, Nr. 300. (Febr.) (Byfleet, Surrey, All-Power Transformers Ltd.) Verf. beschreibt eine einfache Methode für die dynamische Prüfung von gasgefüllten Stabilisatorröhren. Die Röhre wird über einen Vorwiderstand an Gleichspannung gelegt, der eine Wechselspannungsamplitude überlagert wird. Zur Anzeige wird ein Kathodenstrahloszillograph benutzt, dessen waagerechte Ablenkplatten von der überlagerten Wechselspannung und dessen senkrechte Ablenkung über einen Wechselstrom-Verstärker von der Glimmspannung erregt werden. Aus dem so entstehenden Bild auf dem Schirm des Öszillographen können Rückschlüsse auf den differentiellen Widerstand, auf Hystereseerscheinungen und Unregelmäßigkeiten in der Entladung gezogen werden. Die Anordnung erlaubt eine schnelle Auswahl der als Spannungsstabilisatoren geeigneten Röhren.

H.-J. Schrader.

12095 H. E. Hollmann. Innere Transistorschwingungen. Z. Phys. 138, 1-15. 1954, Nr. 1. (Kalifornien, U. S. A., Oxnard.) Auf Grund der Tatsache, daß die aperiodische Bremsfeldröhre als Vorbild für einen idealen Transistor angesehen werden kann, ist die Vermutung aufgetaucht, daß ein Transistor imstande sein muß, ähnliche "innere Schwingungen" wie die BARKHAUSENschen Elektronenpendelungen zu erregen, wenn auch nur auf Grund eines andersartigen Mechanismus. Tatsächlich sind solche inneren Schwingungen ohne jedes äußere Resonanzsystem gefunden worden, die indessen, statt auf irgendwelche Pendelbewegungen der Ladungsträger auf die Anfachung eines im Transistor enthaltenen Resonanzkreises durch einen negativen Transistorwiderstand zurückgeführt werden. Während sich die wirksame Kreiskapazität aus der Sperrschichtkapazität des Kollektors sowie aus den "kalten" Elektrodenkapazitäten zusammensetzt, erscheint eine virtuelle Induktivität als duales Gegenstück zur Kollektorkapazität, welche sich mit umgekehrten Vorzeichen in den Emitterzweig proiziert. Die Dualität der inneren Transistorschwingungen und der BARKHAUSENschen Elektronenpendelungen kommt in dualen Relationen zum Ausdruck, ndem der Barkhausen-Relation  $f_o^2/V_g=const$  die Transistorformel  $f_o^2/I_c=const$  gegenübersteht. Oberwellen der inneren Transistorschwingungen reichen ois ins Mikrowellengebiet und fachen Hohlraumresonatoren an. (Zusammenfg. l. Verf.)

12096 Plerre Goudal. Résultats expérimentaux dans la sélection des redresseurs au germanium. Cah. Phys. 1954, S. 65-66, Nr. 49. (Mai.) Es werden die Gleichströme und die Sperrströme von je 100 Germaniumgleichrichtern der Westinghouse WG2 bei 23 und 39°C, sowie von Sylvania bei 24 und 44°C ohne Angabe der zugehörigen Spannungen mitgeteilt. Dabei ergibt sich, daß die Sperrströme der Westinghouse-Gleichrichter konstant sind, während sie bei 30% der Sylvania-gleichrichter "weglaufen".

## VI. Optik

Allgemeines. S. auch Nr. 11222.

2097 A. H. Boerdijk. The value of the constant in Wien's displacement law. Philips Res. Rep. 8, 291–303, 1953, Nr. 4. (Aug.) (Eindhoven.) Der in Lehrbüchern allgemein angegebene Wert 0,2896 für die Konstante des Wienschen Verschiebungsgesetzes, setzt voraus, daß als Abszissenachse die Wellenlänge gewählt ist; man kann aber z. B. auch die Frequenz oder den Logarithmus der Wellenlänge als Abszissenachse wählen, die Maxima liegen davon an anderen Stellen des Spektrums und auch die Maximalwerte sind andere. Dasselbe willtürliche Element ist in der Hellempfindlichkeitskurve enthalten, die auf der Vestsetzung  $I_{\lambda} =$  constant beruht: ähnliche Willkürlichkeiten treten bei akustichen Spektren auf, da üblicherweise über der Frequenz als Abszissenachse aufetragen wird.

2098 C. L. Sanders et B. A. Stevens. Le pouvoir émissif d'un corps noir cylindriue. Rev. Opt. (théor. instrum.) 33, 179 - 180, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Ottawa, Can., Div. Phys., Conseil Rech.) Die von Ganffi entwickelte Methode zur Bereitung es Emulsionsvermögens kann auf den bei der Darstellung der Lichteinheit anggestreckter Zylinder — vorliegenden Fall nicht angewendet werden. In liesem Fall führt die Theorie von Buchley und Yamantizu dem Resultat, daß die Abweichung des Emissionsvermögens von 1,00 lediglich  $1-2\times 10^{-8}$  beträgt, während man nach Ganffi den unrichtigen Wert 0,995 für das Emissionsvermögen erhalten würde.

12099 A. Ascoli Balzanelli e R. Ascoli. Esperienze sull'effetto Cerenkov nell'aria. Nuovo Cim. (NS) 11, 562-564, 1954, Nr. 5. (1. März). (Torino, Univ., Ist. Fis., Ist. Naz. Fis. Nucl.) Der Čerenkov-Effekt beim Durchgang kosmischer Strahlung durch Luft vom Brechungsindex 1,000293 wurde untersucht. Zur Apparatur gehört ein 80 cm langes zylindrisches Rohr von 7,1 cm Durchmesser, dessen obere Innenfläche geschwärzt ist. Die Mantelfläche ist innen mit Aluminium verspiegelt. Am unteren Ende befindet sich ein parabolischer Aluminiumspiegel, der den Wellenlängenbereich 3000 bis 7000 Å in einen senkrecht zur Rohrachse seitlich angeordneten Photomultiplikator EMI 6260 wirft. Dieser wird mit 1650 Volt betrieben. Der Strahlengang kann vor der Photokathode noch durch einen Schirm unterbrochen werden. Ein aus drei Gruppen bestehendes Zählrohreleskop von 8×8 cm² Nutzfläche kontrolliert den Durchgang kosmischer Strahung durch das Rohr und ist in Koinzidenz mit dem Photomultiplikator geschaltet. Die ganze Apparatur kann um die horizontale Achse gekippt werden. Impulsdauer weniger als 10<sup>-7</sup> sec. — Bei der ersten Versuchsreihe von 94 Stunden wurden die Impulse oberhalb von 0,05 Volt gezählt. Es fanden sich folgende Impulshäufigkeiten je Stunde: aufrecht ohne Schirm 2,7 ± 0,25, gekippt ohne Schirm  $1.04\pm0.143$ . Die Differenz von  $1.66\pm0.29$  kann dem ČERENKOV-Effekt im Rohr zugeschrieben werden. Eine zweite Versuchsreihe von 149 Stunden ergab für Impulse oberhalb 0.09 Volt: aufrecht ohne Schirm 1,61  $\pm$  0,137, aufrecht mit Schirm  $0.97\pm0.124$ . Die Differenz von  $0.64\pm0.185$  kann wieder dem Čerenkov-Effekt im Rohr zugeschrieben werden. Die mit Schirm gefundenen Werte lassen sich nicht durch Zufallskoinzidenzen zwischen dem Störpegel des Photomultiplikators und den Impulsen im Zählrohrteleskop erklären sondern werden durch Schauer verursacht, bei denen eines der Teilchen der Photomultiplikator durchsetzt und dort direkt registriert wird. Bei einer dritter Versuchsreihe von 87 Stunden wurden einige Parameter variiert und das Zählrohrteleskop weniger empfindlich gegen Schauer gemacht. O. Steiner.

Cerenkov-Strahlung. S. auch Nr. 11787.

12100 P. Michel Duffieux. La théorie des images et le rayonnement. II. Essai sur une optique du photon. Cah. Phys. 1954, S. 5-35, Nr. 47. (Jan.) (Besançon.) Der Verf. versucht die Dualität Welle-Korpuskel in der Optik zurückzuführen auf eine Dualität Bewegung-Energie oder was damit äquivalent sein soll, auf eine Dualität Form-Wert. Diese Dualitäten sind eng verknüpft mit der Wechselwirkung zwischen Licht und Materie. Es wird unterschieden zwischen Wechselwirkungen mit und ohne Frequenzänderung. Begriffe wie Photon, komplexe Amplitude, Strahl u. a. werden einer Kritik unterzogen und z. T. neu definiert. Verschiedene Experimente wie Abbildung, Beugung, Reflexion, Youngscher Interferenzversuch, Sterninterferometer u. a. werden eingehend diskutiert. Ein- und Austrittspupillen werden neu definiert, und zwar auf zwei verschiedene Weisen, nämlich energetisch und kinematisch. Die Kohärenz von Bündeln und Lichtquellen wird untersucht. Es wird vorgeschlagen, den dreidimensionalen statischen Raum durch Hinzunahme von drei weiteren Koordinaten zu einem kinematischen zu erweitern. Für diese zusätzlichen Parameter bietet sich der Polarisationszustand des Lichtes an. Es wird gezeigt, daß die Polarisation nur in einem beschränkten Frequenzbereich von Bedeutung ist. H. Schopper.

12101 K. M. Baird. A new method in optical interferometry. J. opt. Soc. Amer. 44, 11-13, 1954, Nr. 1. (Jan.) (Ottawa, Can., Nat. Res. Counc., Div. Phys.) Es wird

eine neue Methode angegeben, die es gestattet, die Ordnungszahl von Fabry-Perot-Interferenzen schnell und genau zu bestimmen. Ein Apparat zur genauen Vermessung von Endmaßen wird beschrieben. Mögliche Verbesserungen und Anwendungen für andere Messungen, z. B. die Bestimmung von Wellenlängen, werden diskutiert.

12102 J. W. Gates. The evaluation of interferograms by displacement and stereoscopic methods. Brit. J. appl. Phys. 5, 133-135, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Teddington, Middlesex, Nat. Phys. Lab.) Abweichungen von der Ebenheit bei einer Fläche werden durch Vergleich mit einer Referenzfläche interferometrisch (mittels Fiseau-Streifen) bestimmt. Die Referenzfläche ist gegen die zu untersuchende einmal etwas nach links und dann etwas nach rechts geneigt. Die Ausrichtung geschieht so, daß in beiden Fällen Interferenzstreifen gleicher Zahl, Richtung und Lage aber entgegengesetzter Krümmung entstehen. Beide Streifenbilder werden dann in einem Doppelmikroskop so betrachtet, daß in einem zweigeteilten Gesichtsfeld jeweils die beiden zueinander gehörenden Streifen unmittelbar aneinanderstoßend erscheinen. Ihre Versetzung kann so sehr genau gemessen werden. Auf diesem Wege sind Abweichungen von der Ebene von 0,012 Wellenlängen sicher meßbar, das sind 1 mu. Durch stereoskopische Betrachtung der beiden Streifensysteme kann die sehr überhöhte Topographie der Fläche direkt sichtbar gemacht werden. Durch Verwendung eines geeigneten Schreibgerätes kann bei der Ausmessung gleich eine Höhenkarte der zu untersuchenden Fläche angefertigt werden.

12103 Donald R. Herriott. An interferometer for thick plates. J. opt. Soc. Amer. 43, 823, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Bausch & Lomb Opt. Co.) Schön.

12104 R. Hosemann und D. Joerchel. Die notwendige Korrektion am Babinetschen Theorem. Z. Phys. 138, 209 -221, 1954, Nr. 2. (10. Juli.) (Berlin-Dahlem, Fritz-Haber-Inst.) Das BABINETSche Theorem hält einer quantitativen Überprüfung nicht stand. Eine allgemeine Behandlung des FRAUNHOFERSchen Beugungsproblems, die auch dreidimensionale Strukturen umfaßt, liefert drei Zusatzterme, die für komplementäre Strukturen verschieden sind. Das erste dieser Zusatzglieder wurde bereits von Boersch (s. diese Ber. 32, 708, 1953) für einen Spezialfall abgeleitet. Der Einfluß der Zusatzterme auf das Beugungsbild bei vorgegebener Gesamtpräzision der Beugungsapparatur wird diskutiert. Experimentell wird gezeigt, daß das Babinetsche Theorem in Übereinstimmung mit den theoretischen Betrachtungen für polydisperse Haufwerke (Lykopodiumsamen) nicht gilt. Dieser Umstand führt zu fehlerhaften Aussagen bei Röntgenstrukturuntersuchungen, bei denen ein auf dem Babinerschen Theorem basierendes Reziprozitätsgesetz verwendet wird. Es wird gezeigt, daß auch die Existenz von pseudohomometrischen Strukturen, deren Beugungsbilder bei nicht ausreichender Präzision identisch zu sein scheinen, an der Ungültigkeit des BABINET schen Theorems nichts ändern. H. Schopper.

12105 Chow Quantic. Opalescence and concentration fluctuations in binary liquid mixtures near the critical mixing point. Proc. roy. Soc. (A) 224, 90 - 104, 1954. Nr. 1156. (9. Juni.) (London, Univ., Birkbeck Coll., Phys. Dep.) Die kohärente Lichtstreuung in binären flüssigen Mischungen erreicht wenige Grad über der kritischen Mischungstemperatur T<sub>c</sub> einen sehr hohen Wert, es tritt die sogenannte kritische Opaleszenz auf. Mittels eines Spektrographen und einer Photozelle mit Elektronenvervielfacher wurde an neun Flüssigkeitsmischungen die Extinktion der einfallenden Strahlung sowie die räumliche Verteilung der Streustrahlung

gemessen, und zwar im ultravioletten und im sichtbaren Gebiet in Abhängigkeit von der Wellenlänge λ und der Temperaturdifferenz gegenüber der kritischen Temperatur AT. Ferner wurden die kritischen Konzentrationen und Temperaturen neu bestimmt und mit den Literaturwerten verglichen. Die Mischungen können in zwei Klassen eingeteilt werden. Bei der Klasse I mit einer Differenz der Brechungsindices  $\Delta \mu$  von 0,299 – 0,155 beträgt der Exponent  $\lambda^{-n_1}$  bei der Extinktion 3,5 - 4,3; der bei der 90°-Streuung n<sub>2</sub> 3,2 - 3,6; die Temperaturabhängigkeit von Extinktion und Streuung gehorcht AT-1, die räumliche Verteilung ist durch ein Maximum bei 90° und eine Bevorzugung der Vorwärtsgegenüber der Rückwärtsstreuung ausgezeichnet. Klasse II ist durch folgende Beziehungen charakterisiert:  $\Delta \mu 0,098 - 0,044$ ,  $n_1 = 2,3 - 2,5$ ;  $n_2 = 2,2 - 2,4$ Temperaturabhängigkeit nach (AT + t)-1 mit t bei 0,2; starke Bevorzugung der Vorwärtsstreuung. Zur Klasse I mit starker Opaleszenz gehören die Systeme Methanol-CS<sub>2</sub>, Phenol-Wasser, Nitrobenzol-Isopentan, Anilin-Cyclohexan und Phenol-Heptan; zur Klasse II mit schwacher Opaleszenz: Methanol-Cyclohexan Triäthylamin-Wasser, Isobuttersäure-Wasser und Methanol-Hexan.

M. Wiedemann.

12106 R. Fürth and C. L. Williams. Opalescence and concentration fluctuations in binary liquid mixtures near the critical mixing point. II. Theoretical. Proc. roy. Soc. (A) 224, 104-119, 1954, Nr. 1156. (9. Juni.) (London, Univ., Birkbeck Coll., Phys. Dep.) Die Theorie der Röntgenstreuung in Flüssigkeiten wird aus die Erscheinung der kritischen Opaleszenz angewandt, die in Einkomponenten systemen durch Dichte-Schwankungen und in Mischungen durch Konzentra tions-Schwankungen verursacht wird. Aus der Winkelverteilung des Streulichte in Mischungen (vgl. das vorstehende Ref.) wird die Funktion der Korrelation der Schwankungen in zwei benachbarten Volumenelementen abgeleitet. Dann kann die Abhängigkeit der Streuung von Wellenlänge, Winkel und Temperatur differenz richtig wiedergegeben werden. In der Klasse II nimmt die Korrelation mit dem Abstand y zwischen den Volumelementen ab, die Funktion hat die GAUSS-Form; bei der Klasse I tritt ein Gebiet negativer Korrelation auf. Die Steilheit des Abfalls der Korrelation mit r steigt mit zunehmendem 1T an Verff. zeigen, daß die Fluktuationskorrelation über Gebiete, die mit  $\lambda$  vergleich bar sind, stets die Exponenten gegenüber dem theoretischen Wert 4 erniedrigt Bei der Klasse II müssen die Konzentrationsschwankungen etwa 0.1-0.2% betragen und sich zwischen  $T_c$  und  $T_c+0.3^\circ$  kaum ändern, bei der Klasse sind sie etwa zehnmal größer und nehmen mit zunehmendem AT rasch ab Verff. bringen die Unterschiede zwischen den beiden Klassen in Verbindung mi den Koeffizienten der gegenseitigen Diffusion und dem Verhältnis der Molekül größen in den Mischungen. M. Wiedemann.

Beugung und Streuung. S. auch Nr. 12365.

Streuung an Partikeln. S. auch Nr. 12440.

12107 Ram Ratan Aggarwal and S. Parthasarathy. Diffraction of light by twultrasonic waves. Acust., Zür. 1, 74-78, 1951, Nr. 2. Verff. geben in ihrer Arbei auf der Basis der bestehenden Theorien für die Beugung des Lichtes an Ultraschallwellen eine Erklärung für die Ungleichheit der Verteilung der Licht intensität, die sich an den Beugungsspektren zeigte, die Bergmann erhielt wenn er einen Quarzkristall gleichzeitig mit zwei Frequenzen erregte. Die Abweichungen treten in den Seitenbändern der Spektren 1. Ordnung bei hoch frequenten Schallwellen auf.

12108 Albert V. Baez. Focusing by diffraction. Amer. J. Phys. 20, 311—312, 1952, Nr. 5. (Mai.) (Baghdad, Irag, Univ. Coll., Unesco Techn. Assistance Mission.) Hinweis auf die "Hologrammethode" von Gabor. Der Gegenstand wird mit einer "punktförmigen" Lichtquelle beleuchtet und das photographisch aufgenommen Beugungsbild, das "Hologramm" dann seinerzeit wieder mit einer punktförmigen Lichtquelle beleuchtet; man erhält so gut fokussierte Bilder. Verf. macht von dieser Methode ausgehend einen Vorschlag, um Zonenplatten für Röntgenaufnahmen herzustellen, einer Methode, die dem Verf. für Röntgenaufnahmen einfacher erscheint als die Hologramm-Methode.

12109 Lowell L. Baskins and Larry G. Hamilton. Wind tunnel investigation of the optical transmission characteristics of a supersonic turbulent boundary layer. J. opt. Soc. Amer. 43, 817—818, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht) (Hawthornex, Calif., Northrop Aircraft, Inc.)

12110 G. Joos und A. Klopfer. Die Temperaturabhängigkeit der optischen Konstanten von Cu, Ag und Au bis herab zu 20° K. Z. Phys. 138, 251 - 265, 1954, Nr. 3/4. (22. Juli.) (München, T. H., Phys. Inst.) Die optischen Konstanten der drei Metalle werden aus dem Reflexionsvermögen und der Durchlässigkeit für die Wellenlängen zwischen 2600 und 4300 Å im Temperaturbereich von 20°K bis 428°K bestimmt. Die Messungen wurden im gleichen Hochvakuum ausgeführt, in dem die Schichten aufgedampft wurden. Die gemessenen Absorptionskurven werden aufgespalten in Teilkurven, die verschiedenen Absorptionsmechanismen entsprechen: Absorption durch freie Elektronen, primäre Quantensprungabsorption und Elektronenübergänge, die mit Gitterschwingungen gekoppelt sind. Die Trennung der drei Anteile ist bei Silber besonders gut möglich, da sich hier die Banden nur wenig überlappen. Die Bande der primären Quantenabsorption zeigt auf der langwelligen Seite eine Temperaturabhängigkeit, die durch die Änderung der Fermi-Verteilung gedeutet werden kann. Es folgt daraus, daß die Numerierung der k-Werte mit der Energie für das 5s- und 5p-Band entgegengesetzt ist. Bei Gold und Kupfer ist die Trennung der einzelnen Banden schwieriger, da sie sich stark überlappen. Trotzdem ist eine Zuordnung der Banden zu bestimmten Übergängen möglich. Für alle drei Metalle werden Energieschemata angegeben.

H. Schopper.

12111 J. N. Hodgson. The infra-red properties of bismuth. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 269-270, 1954, Nr. 3 (Nr. 411B). (1. März.) (Cambridge, Univ., Obs.) Nach einer Methode, die ähnlich der von D. G. Avery (Proc. phys. Soc., Lond. (B) 55, 425-428, 1952) angegebenen, aber gegenüber dieser vereinfacht ist, werden Brechzahl "n" und Absorptionskoeffizient "k" an polierten, hinreichend dicken chichten von festem Wismut im Bereich von 1 bis 10µ bestimmt. Bei 4µ wird in Minimum von "k" gefunden. Die Ergebnisse können mit der Theorie von 1. A. Wilson nicht in Einklang gebracht werden. H.-J. Hübner.

frechung, Dispersion. S. auch Nr. 11939.

2112 E. D. McAlister. The reflection from free liquid surfaces in the 1 to 15 vicron region. J. opt. Soc. Amer. 43, 823, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsericht.) (Eastman Kodak Co.)

2113 Kozo Ishiguro and Goro Kuwabara. Phase and intensity measurements for me aluminum films. J. opt. Soc. Amer. 43, 365-367, 1953, Nr. 5. (Mai.) Cokyo, Japan, Univ.) Al-Schichten verschiedener Dicke (30-350Å) werden im akuum von 10-4 Torr auf BK 7 Glasplatten aufgedampft. Es wird für  $\lambda = 5900$ Å

das Durchlässigkeits- und Reflexionsvermögen der so hergestellten Schichten mit einer Ag-Cs-Photozelle gemessen und die Phasenänderung mittels eines Doppelspaltinterferometers bei dem Einfallswinkel von 0 und 70° \(\preceq\) und || bestimmt. Eine Deutung der mitgeteilten Ergebnisse wird nicht gegeben.

12114 R. B. Dingle. The anomalous skin effect and the reflectivity of metals. IV. Theoretical optical properties of thin metallic films. Physica, 's Grav. 19, 1187-1199, 1953, Nr. 12. (Dez.) (Delft, Tech. Hogeschool, Lab. tech. phys.) In Fortführung der Veröffentlichung über Untersuchungen des optischen Verhaltens von dünnen Metallschichten wird gezeigt, daß Reflexions-, Absorptions- und Transmissionskoeffizienten aus dem anomalen Skineffekt abgeleitet werden können. Die Formeln gelten für das nahe Infrarot, für den sichtbaren und für das ultraviolette Spektralbereich. Die Elektronengeschwindigkeit im Fermi-Niveau kann aus dem Reflexions- und Absorptions-Koeffizienten, die das Verhältnis kleinste Zeit zum Durchlaufen der dünnen Schicht geteilt durch Lichtperiode enthalten, ermittelt werden. Weverer.

12115 Mme Simone Robin. Mesures de pouvoirs réflecteurs de couches métalliques épaisses (Au, Pt, Cr) dans la région de Schumann. Détermination de constantes optiques. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 674-676, 1953, Nr.7. (16. Febr.) Im Schumann-Gebiet ist das Reflexionsvermögen an metallischen Schichten bisher nur für einen Einfallswinkel von 18° gemessen. Verf. hat für Au, Pt und Cr das Reflexionsvermögen bei einem Einfallswinkel von 45° bestimmt. Für  $R_s$  und  $R_p$  haben sich fast identische Werte ergeben - eine der Folgerungen der elektromagnetischen Theorie ist damit bestätigt. Die Messungen sind von 2000 bis 1280Å ausgeführt worden. Dziobek.

12116 D. Malé. Sur la détermination "simultanée" des constantes optiques et de l'épaisseur des lames minces absorbantes. J. Phys. Radium 14, 58 S - 59 S, 1953, Nr. 12. (Dez.) (Sitzungsbericht.) In der Methode von Murmann (s. diese Ber. 14, 606, 1933) wird die Dicke der Schicht durch Wiegen bestimmt unter der Annahme daß die Dichte der Schicht gleich der des massiven Materials sei. Diese Hypothese führt jedoch zu Fehlern in der Bestimmung der optischen Konstanten. Eine neue Methode von Malé (s. diese Ber. 29, 1498, 1950) erlaubt es, die optischen Konstanten und die Dicke der Schicht aus den Messungen des Reflexions- und Durchlässigkeitsvermögen oder der Phasenänderungen zugleich zu ermitteln Man erhält Füllfaktoren q < 1, die sich mit der Dicke der Schicht ändern. Baver-Helms.

12117 Peter II. Berning. A deductive design method in thin film optics. J. opt. Soc Amer. 43, 819, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Bausch & Lomb Opt. Co.)

12118 F. W. Reynolds and G. R. Stilwell. Some properties of evaporated meta films. J. opt. Soc. Amer. 43, 819-820, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungs bericht.) (Bell Teleph. Lab., Inc.) Schön.

Optische Konstanten dünner Schichten. S. auch Nr. 11924.

12119 John M. Stone and F. A. Jenkins. Use of multilayer films to increase th resolving power of interferometers. J. opt. Soc. Amer. 43, 819, 1953, Nr. 9. (Sept. (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Calif.)

12120 M. Herzberger. A new characteristic function. J. opt. Soc. Amer. 43, 814 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Kodak Res. Lab.)

- 12121 Edward L. O'Nell. The modulation function in optics. J. opt. Soc. Amer. 43, 821, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Boston Univ., Phys. Res. Lab.)
- 12122 J. H. Morrissey. Application of the least-squares criterion to the analysis of response differences from incomplete paired comparisons. J. opt. Soc. Amer. 43, 821-822, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Eastman Kodak Co.) Schön.
- 12123 Mlle Brigitte Dossier. Recherches sur l'apodisation des images optiques. Rev. Opt. (théor. instrum.) 33, 147-178, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Bellevue, Lav. Aimé Cotton.) Fortsetzung der in diesen Ber. besprochenen Arbeit. Es werden zunächst die Kriterien behandelt, die als Maß der erreichten Apodisation dienen können, es werden die möglichen Reihenentrichtungen besprochen.

Dziobek.

- 12124 E. Fick. Die Polarisation des Lichtes durch asphärische, ferromagnetische Teilchen in einem homogenen Magnetfeld. I. Experimentelle Untersuchungen an γ-Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-Rauch. Z. Phys. 138, 183 -191, 1954, Nr. 2. (10. Juli.) (München, T. H., Inst. Theor. Phys.) Unpolarisiertes Licht wird beim Durchgang durch ferromagnetischen Rauch aus γ-Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> partiell linear polarisiert, wenn ein transversales Magnetfeld angelegt wird. Mikroskopische Beobachtungen zeigten, daß die Ursache dafür die Ausrichtung der länglichen Rauchteilchen im Magnetfeld ist. Bei Umpolung drehen sich die Teilchen um 180°, woraus auf ein permanentes magnetisches Moment geschlossen werden kann. Die optische Anisotropie kann nur durch die Form der Teilchen zustande kommen, da ihr Kristallgitter kubisch ist. Der parallel zum Magnetfeld schwingende Lichtanteil wird stärker absorbiert als der senkrecht dazu liegende. Für die Extinktion in Abhängigkeit von der Wellenlänge wurde die Beziehung  $E=E_{\phi}+E_{1}\,\lambda^{-1}$  gefunden. Der Polarisationsgrad nimmt mit zunehmender Magnetfeldstärke zu und erreicht bei etwa 1 Oe Sättigung. Die Polarisation ist unabhängig von der Wellenlänge. Die Wellenlängenabhängigkeit von Extinktion und Polarisation stimmen mit den Beobachtungen an Sternlicht überein. Die Untersuchungen können daher als Modellversuche zur Polarisation des Sternlichtes angesehen werden. Da die astronomisch beobachtete Polarisation in der galaktischen Ebene liegt, kann geschlossen werden, daß das interstellare Magnetfeld senkrecht dazu steht. Eine theoretische Behandlung des Polarisationseffektes und eine Abschätzung des galaktischen Magnetfeldes wird angekündigt.
- 12125 E. S. Emerson, A. S. Makas and C. D. West. Orientation birefringence in inorganic glasses. J. opt. Soc. Amer. 43, 818, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Polaroid Corp.)

Doppelbrechung und Dichroismus. S. auch Nr. 11562, 12447.

- 12126 Walter A. Fraser. A new triaxial system of infrared glasses. J. opt. Soc. Amer. 43, 823, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Fraser Glass Co.)
- 12127 S. P. Newberry and W. C. Nixon. Comparison of electrostatic and electronagnetic focusing in the X-ray shadow microscope. J. appl. Phys. 24, 1415, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Schenectady, N. Y., Gen. Electr. Co., Jen. Engng. Lab.; Cambridge, Engl., Cavendish Lab.)
- 22128 Harald H. Nielsen. A high dispersion vacuum grating spectrograph for the nfra-red. Trans. Instrum. a. Measurements Conference Stockholm 1952 —

Svenska Teknologfören, Stockholm, Schweden, S. 47-51. (Columbus, O. Ohio State Univ.) Der Verf. beschreibt ein registrierendes Universalgerät für die Untersuchung des Bereiches von  $1\mu-25\mu$ . Es besteht aus drei Hauptteilen dem Prismen-Monochromator mit gekrümmtem Eintritts-Spalt und NaCl- oder KBr-Prisma für die Vorzerlegung, dem Gitterspektrometer und dem Empfängerteil. Das Gitterspektrometer ist in der von Prund angegebenen Anordnung auf gebaut. Die beiden Parabolspiegel haben 0,25 m Dmr. und 1 m Brennweite. Alle Flächen sind von hoher optischer Güte. Der Austritts-Spalt ist durch einen Ellip senspiegel fünffach verkleinert auf dem Empfänger abgebildet. Die Drehbewegungen des Gitters und des Prismas in dem gewünschten Spektralbereich werden durch einen Nocken ("cam") einander angeglichen. Über das ganze Gerät wird eine 2 cm dicke Stahlhaube von 2,0 x 1,6 x 0,8 m Größe gesetzt, die vakuumdicht auf der Grundplatte aufliegt und entsprechende Fenster hat Benutzt werden drei Gitter: 1. 600 Linien/mm, 2. 300 Linien/mm, beide mit einer geteilten Fläche von 10 imes 15 cm und 3. 100 Linien/mm mit einer geteilten Fläche von 20 imes 25 cm. Der Empfängerteil besteht aus käuflichen Einzelteilen (PbS Zelle oder Thermoelement mit zugehörigem Verstärker von Perkin-Elmer und registrierendes Standard-Potentiometer von Leeds & Northrup). Die Registrierkurve der H<sub>2</sub>O-Bande bei 1,4 \(\mu\), in der 2. Ordnung aufgenommen, zeigt eine ausgezeichnete Auflösung. H.-J. Hübner.

12129 T. J. Coburn, H. H. Nielsen and Dudley Williams. A new vacuum near infrared spectrometer. Phys. Rev. (2) 93, 360-361, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Ohio State Univ.) Kurze Angaben über ein Vakuumgitter spektrometer für das nahe UR.

Brügel.

12130 H. W. Etzel. A single detector split-beam automatic recording spectrophotometer. J. opt. Soc. Amer. 43, 87—90, 1953, Nr. 2. (Febr.) (Washington, D. C., Naval Res. Lab., Metall. Div., Crystal Branch.) Es wird ein automatisch registrierendes Zweistrahl-Spektralphotometer beschrieben, bei dem jedes der beiden Lichtbündel mit verschiedener Frequenz moduliert wird. Als Empfänger dient ein Sekundärelektronenvervielfacher. Die beiden Signale werden durch Filterkreise getrennt und verstärkt. Das Gerät läßt sich (mit Wasserstoff- bzw. Wolframlampe) zwischen 2050 und 4000 Å bzw. zwischen 3200 und 7000 Å verwenden. Eine Extinktion von 2 wird auf etwa 10% genau wiedergegeben. Das gesamte Spektralgebiet wird in etwa 10 min durchlaufen. H. Maier.

12131 Richard C. Beitz. A high-speed cathode-ray indicating spectrophotometer. J. opt. Soc. Amer. 43, 773—776, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Buffalo, N. Y., Amer. Opt. Co., Instrum. Div.) Es wird ein Spektralphotometer beschrieben, das es erlaubt, die gesamte Absorptionskurve sofort auf einem Oszillographenschirm aufzunehmen. Das Gerät besteht aus Lichtquelle, Spektrograph und Photomultiplier. Die spektrale Emissionscharakteristik der Lichtquelle und die Empfindlichkeitscharakteristik des SEV werden optisch kompensiert. Wegen der nicht linearen Dispersion wird durch einen Zusatzkreis der Lichtfleck auf dem Oszillographenschirm so bewegt, daß das Spektrum auf einer linearen Wellenlängenskala erscheint. Das Spektrum wird mit Hilfe eines rotierenden Spiegels in einer 180 stel Sekunde durchlaufen. Dasselbe Gerät erlaubt auch die Aufnahme von Reflexionsspektren.

12132 William G. Fastie. Experimental performance of curved slits. J. opt. Soc. Amer. 43, 1174-1175, 1953, Nr. 12. (Dez.) (Baltimore, Maryl., Johns Hopkins Univ.) Das Auflösungsvermögen eines Spektrometers nach Ebert wird in Abhängigkeit von der Form der Spalte experimentell untersucht. Besonders gün-

stige Verhältnisse zeigen sich dann, wenn die Backen von Ein- und Austrittsspalt genau kreisförmig gearbeitet sind. Dann ergibt sich z. B. für sichtbares Licht (5461Å) bei 2,25 m Spektrometerbrennweite und 20 cm Krümmungsradius der Spalte ein Auflösungsvermögen von 125000, und zwar gleichmäßig über eine Spaltlänge von 10 cm hinweg. Bei gleicher Anordnung mit geraden Spalten würde das Auflösungsvermögen nur noch 4000 betragen. — Der Zusammenhang zwischen dem Krümmungsradius der Spalte und der optischen Anordnung und die Brauchbarkeit dieser Überlegungen für andere optische Systeme werden diskutiert.

P. Haug.

12133 R. Craig, A. Bartel and Paul L. Kirk. A photometer and absorption cell attachment for ultramicro-spectrophotometry. Rev. sci. Instrum. 24, 49–52, 1953, Nr. 1. (Jan.) (Berkeley, Calif., Univ., Coll. Agricult., Med. School, Div. Biochem., Div. Entomol.) Es wird eine Zellhalterung und ein optisches Zusatzgerät beschrieben, die in ein Beckman-(Modell DU-)Photometer eingebaut, erlauben, das Absorptionsspektrum einer Substanz in einer Kapillarzelle von beispielsweise 0,7 mm Durchmesser und 50 mm Länge aufzunehmen. Damit ist ein Zellvolumen von etwa 20 mm³ erlaubt, d. h., die bisher mögliche kleinste Substanzmenge ist um eine Zehnerpotenz heruntergedrückt. Das Absorptionsspektrum von 0,002 y Cr in Kaliumdichromatlösung wird aufgenommen. H. Maier.

12134 Joseph J. Katz and Herbert H. Hyman. Absorption cells for use with hydrogen fluoride and halogen fluoride solutions. Rev. sci. Instrum. 24, 1066—1067, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Lemont, Ill., Argonne Nat. Lab.) Lösungen von wasserfreiem Fluorwasserstoff oder von flüssigen Halogenfluoriden (BrF<sub>3</sub>, ClF<sub>3</sub>, IF<sub>5</sub>, BrF<sub>5</sub>) lassen sich in den normalen Quarz- oder Glaszellen nicht untersuchen, da sie sofort mit den Küvettenwänden reagieren. Dagegen werden gewisse Kunststoffe von diesen Substanzen nicht angegriffen. Es wird eine Küvette (für Beckman DU- oder Cary-Photometer) beschrieben, deren Seitenwände aus Nickelbestehen, auf die dann geschliffene Scheiben aus Fluorothen, Kel-F (Chlorotrifluoroäthylen-Polymer) mit Teflon aufgekittet und festgepreßt sind. Die Herstellung und Handhabung der Zellen, sowie einige Vorsichtsmaßregeln werden im sinzelnen beschrieben. Es ist ohne weiteres möglich, zwei Zellen herzustellen. deren Konstanten sich um weniger als drei Prozent unterscheiden.

H. Maier.

12135 V. Roberts. Calibration of infra-red spectrometers in the wavelength region  $15-25~\mu$ . J. sci. Instrum. 31, 226, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Great Malvern, Wores., Radar Res. Est.) Zur Festlegung der Wellenlängenskala von Prismenspektrometern und Monochromatoren im ultraroten Gebiet können mit Vorteil die atmosphärischen Kohlensäure- und Wasserdampf-Absorptionsbanden benutzt werden. Da die in der Literatur vorliegenden Wellenlängenangaben für die Wasserdampfbanden oberhalb 18  $\mu$  zum Teil voneinander abweichen, hat Verf. die genaue Lage dieser Banden an Hand der Dispersionskurve eines von ihm benutzten Doppelmonochromators mit KBr-Prismen und durch Vergleich mit Eichbanden von CH<sub>3</sub>OH und 1.2.4-Trichlorbenzol kontrolliert und gibt verbesserte Zahlenwerte ür die spektrale Lage von 19 Wasserdampfbanden zwischen 546,7 cm<sup>-1</sup> und 170,3 cm<sup>-1</sup>, die sich als Wellenlängenfixpunkte zwischen 15 und 25  $\mu$  eignen.

Leo.

2136 William C. Meecham and Gordon Grant. A method for the calculation of the nergy distribution of a diffraction grating. J. opt. Soc. Amer. 43, 816, 1953, Nr. 9. Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) Berichtigung ebenda S. 1231, Nr. 12. (Dez.) Univ. Mich.)

- 12137 George R. Harrison, Sumner P. Davis and Hugh J. Robertson. Precision measurement of wavelength in echelle spectroscopy. J. opt. Soc. Amer. 43, 816, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Mass. Inst. Technol.)
- 12138 Robert J. Meltzer. The blaze of concave gratings. J. opt. Soc. Amer. 43, 816, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Bausch & Lomb Opt. Co.)
- 12139 C. W. Peters, T. F. Zipf and P. V. Deibel. Microwave measurements of the intensity distribution of echelette diffraction gratings. J. opt. Soc. Amer. 43, 816, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Mich.)
- 12140 R. F. Jarrell. A new stigmatic plane grating spectrograph for high orders. J. opt. Soc. Amer. 43, 817, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Jarrel-Ash Co.)
- 12141 R. F. Jarrell. Use of a small prism spectrograph as a predispersor to separate orders in grating spectrographs. J. opt. Soc. Amer. 43, 817, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Jarrel-Ash Co.)
- 12142 Velmer A. Fassel and Richard Kniseley. The effect of stray light in prism and grating spectrographs on emulsion calibration curves and its significance in spectrographic analysis. J. opt. Soc. Amer. 43, 821, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (I. State Coll., Inst. Atomic Res.)
- 12143 Frank S. Tomkins, Mark Fred and K. W. Meissner. Use of modulated white light interference fringes as wavelength standards. J. opt. Soc. Amer. 43, 822, 1953, Nr. 9 (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Lemont, Ill., Argonne Nat. Lab., Chem. Div.)

  Schön.

Spektroskopische Apparate und Verfahren. S. auch Nr. 12596.

- 12144 Franz Rost und Hans Hausner. Der Doppelelektroden-Wechselstrombogen. Vergleichende Untersuchungen über Ableuchtungsarten im Kohledauerbogen. Z. angew. Phys. 6, 275-279, 1954, Nr. 6. (Juni.) (München, T. H., Min.-Geol. Inst.) Bei der Spektralanalyse im Kohledauerbogen werden Variationen der "Ableuchtung" bei Gleich- und Wechselstrombogen hinsichtlich des Verdampfungsverlaufs, der Analysengenauigkeit und der Nachweisempfindlichkeit verglichen. Unter "Ableuchtung" werden dabei alle Vorgänge im Bogen während seiner gesamten Brenndauer, wie z. B. die Verdampfung aus den Elektroden und die Anregungsverhältnisse verstanden. - Bei der Bestimmung von Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> im Quarz zeigt sich ein Wechselstrombogen, bei dem beide Elektroden angebohrt und mit dem Untersuchungsmaterial gefüllt sind, gegenüber einem Gleichstrombogen in der Analysengenauigkeit überlegen. Durch Anwendung der "Cut off"-Technik, bei der die Belichtung der Platte zu den Zeiten erfolgt, in denen die Intensitätsverhältnisse weitgehend konstant sind, ließ sich bei Benutzung von Ni als Vergleichselement der Fehler auf ± 3,6% herabdrücken. Die Nachweisempfindlichkeit liegt im günstigsten Fall bei 0,0005% Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>. Wienecke.
- 12145 R. G. Stone and H. L. Bolton. The construction of a combined sources unit for emission spectrography. J. sci. Instrum. 31, 175—178, 1954, Nr. 5. (Mai.) (London, Dep. Covernm. Chem.) Verff. beschreiben ein Schaltgerät, mit dessen Hilfe wahlweise verschiedene spektrographische Lichtquellen betrieben werden können, nämlich 1. Gleichstrombogen, 2. Gleichstrombogen mit konstanter Stromstärke nach Shmith und Wiggins (Hilger), 3. intermittierender Wechsel-

trombogen nach Kingsbury und Mc. Clelland, 4. pulsierender Gleichstrombogen nach Walsh, 5. elektronisch gesteuerter intermittierender Wechseltrombogen nach Braudo und Clayton und 6. kondensierte Funkenentladung. Drei Oszillographenröhren mit geeigneten Zeitablenkungen kontrollieren im Betrieb Strom- und Spannungsverlauf der Entladungen.

Bartholomeyczyk.

2146 Richard K. Brehm and Velmer A. Fassel. A new approach to direct reading pectrochemical analysis. J. opt. Soc. Amer. 43, 886—889, 1953, Nr. 10. (Okt.) Ames, I., State Coll., Inst. Atomic Res., Dep. Chem.) Mit Hilfe eines rasch seinen Wellenlängenbereich durchlaufenden Monochromators, eines Multipliers und eines Oszilllographen werden die Linien des Analysenbereichs auf den Fluoreszenzchirm geschrieben. Für Meßzwecke wird der Vorgang in rascher Folge wiedersolt. Durch geeignete elektronische Schaltelemente, die im Blockschema mitteteilt werden, läßt sich das Intensitätsverhältnis zweier beliebig wählbarer Spektrallinien auf 1% genau registrieren. Viele meßtechnische Maßnahmen, die ei der Verwendung vieler Photozellen in einem Gerät zur Registrierung mit wicher Genauigkeit getroffen werden müssen, fallen bei dieser Anordnung weg. Bis jetzt ist das Verfahren nur an ganz einfachen Spektren erprobt, soll aber auf inienreichere Spektren ausgedehnt werden.

2147 Bert L. Vallee and Milton R. Baker. The effect of different atmospheres on lectrode temperatures in the dc arc. J. opt. Soc. Amer. 43, 817, 1953, Nr. 9. (Sept.) Kurzer Sitzungsbericht.) (Mass. Inst. Technol.)

pektralanalyse. S. auch Nr. 12422, 12423.

2148 Vietor A. Babits. Magnetically controlled color filters. Optik, Stuttgart 11, il. –74, 1954. Nr. 2. (Troy, N. Y., Rensselaer Polytech. Inst. Dep. Elect. Engng.) Eine Anordnung, die es gestattet, mittels eines Magnetfeldes die Farbe des durchretenden Lichtes zu steuern, wird angegeben. Es wird die magnetische Drehung er Polarisationsebene und der Dichroismus, der bei einigen Substanzen zwischen inks und rechts zirkularpolarisiertem Licht besteht, ausgenutzt. Die Einrichung besteht aus zwei Elektromagneten, zwischen ihnen ein Block aus geeignetem Blas. Zur Verstärkung des Effektes ist noch eine feste Phasenplatte aus doppeltrechendem Material in den Strahlengang gestellt. Die Einrichtung wird vorm and hinten durch einen Polarisator (die gekreuzt stehen) abgeschlossen. Die heoretischen Überlegungen, die zum Verständnis nötig sind, werden ausführch angegeben und die farbmetrischen Zusammenhänge aufgeführt. Korte.

2149 W. Weinstein. The oblique transmission factor of multilayer thin films. J. pt. Soc. Amer. 43, 539, 1953, Nr. 6. (Juni.) (London, Engl., Imp. Coll. Sci. lechnol., Techn. Opt. Sec.) Der Durchlässigkeitskoeffizient wird von einigen Forschern durch die Beziehung:  $T = (n'\cos J'/n\cos J) \cdot |E'/E|^2$  von anderen daegen durch  $T = (n'/n) \cdot |E'/E|^2$  definiert. Der Verf. zeigt, daß es möglich ist, auf Frund des Energieerhaltungsprinzips und des physikalischen Inhalts der beiden befinitionen zu entscheiden, welche von beiden je nach der Verwendungsart eines Tielschichtenfilters zu wählen ist.

2150 A. F. Turner and H. R. Hopkinson. Reflection filters for the visible and ltraviolet. J. opt. Soc. Amer. 43, 819, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) Bausch & Lomb Opt. Co.)

Schön.

2151 Stanley S. Ballard. Cristaux optiques et films polarisants. J. Phys. Radium 4, 51 S = 52 S, 1953, Nr. 12. (Dez.) (Sitzungsbericht.) (Polaroid Corp.) Doppel-

brechende Kristalle aus natürlichem und synthetischem Material werden in wachsendem Umfang verwendet. Da ihre optischen, mechanischen und thermischen Eigenschaften nur unvollständig bekannt waren, wurden diese im Tufts College systematisch untersucht, u. a. Spannungsdoppelbrechung und Wärmeleitfähigkeit. Einem historischen Überblick über die Entwicklung der Polarisationsfolien folgt ein Hinweis auf eine neue Type für das ultrarote Gebiet von 0,8 bis 2,8 \(\mu\). Der Kolorimetrie stehen auch Polarisationsfolien mit Filtereigenschaften zur Verfügung.

12152 G. Kortüm und H. Maier. Zur Frage der Abhängigkeit von Photostrom und Beleuchtungsstärke bei Photozellen und Photo-Sekundärelektronen-Vervielfachern. Z. Naturf. 8a, 235—245, 1953, Nr. 4. (Apr.) (Tübingen, Univ., Inst. Phys. Chem.) Es wird eine Reihe von Photo-Sekundärelektronenvervielfachern verschiedenen Fabrikats sowie von gasgefüllten und Vakuum-Photozellen auf Proportionalität zwischen Photostrom und Beleuchtungsstärke bei verschiedenen Wellenlängen über einen Intensitätsbereich von 4—5 Zehnerpotenzen untersucht. Es zeigt sich, daß bei technischen Photozellen und Vervielfachern Abweichungen von mehr als 10% von der Proportionalität auftreten können. Die Abweichungen werden durch Ermüdungs- und Sättigungserscheinungen sowie Raumladungswolken in den letzten Stufen des Vervielfachers erklärt. — Ein Netzgerät zur Erzeugung von stabilisierten Spannungen von 0—2100 Volt wird beschrieben.

H. Maier.

12153 P. S. Farago. Notes on some methods for measuring small light intensites. Hung, acta phys. 1, 9-13, 1949, Nr. 6. Verf. vergleicht die beiden in der Astronomie üblichen Methoden zur Messung sehr schwacher Lichterscheinungen einmal Multiplier mit Verstärker und Messung der Stromstärke, zum anderen Zählung der von der Kathode ausgesandten Elektronen – auf ihre Schwellenwertempfindlichkeit. Bei Wahl geeigneter Bedingung sind beide Methoden gleichwertig.

12154 R. Clark Jones, A method of describing the detectivity of photoconductive cells. Rev. sei. Instrum. 24, 1035–1040, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Cambridge, Mass., Polariod Corp., Res. Lab.) Als Vorschlag für eine allgemeine Anwendung beschreibt Verf. eine, schon häufig benutzte Methode zur Kennzeichnung der Empfindlichkeit von photoleitenden Zellen, die einen Vergleich von verschiedenartigen, bei unterschiedlichen Bedingungen geprüften Zellen erlaubt. Voraussetzung ist dabei, daß die Prüfsignalfrequenz unter der Frequenz liegt, die sich aus der Ansprechzeit der Zelle ergibt. Dann gilt 1. Frequenzunabhängigkeit der Anzeige, 2. Spektralfunktion des Rauschens, auf gleiche Bandbreiten bezogen, umgekehrt proportional der Frequenz, 3. Empfindlichkeit umgekehrt proportional der Quadratwurzel der empfindlichen Fläche. Durch Kombiation dieser Gesetze folgt der als Kenngröße empfohlene Wert 1) =  $E_{\rm s}/J \cdot E_{\rm N} \cdot A$  mit  $E_{\rm s}$  Signalspannung, J Lichtstrom pro Fläche,  $E_{\rm N}$  Rauschspannung, A empfindliche Fläche. Notwendig ist jedoch ferner die Angabe der Zellentemperatur und der Spektralfunktion der Lichtquelle.

12155 R. Clark Jones. On the relation between the speed of response and the detectivity of lead sulfide photoconductive cells. J. opt. Soc. Amer. 43, 1008 – 1013, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Cambridge, Mass., Polaroid Corp., Res. Lab.) Messungen an achtzig hochwertigen, jedoch von verschiedenen Herstellern stammenden Bleisulfid-Photozellen ergaben die empirische Beziehung  $D/\tau = {\rm const.}$ , wo D ein Maß für die Empfindlichkeit der Zelle und  $\tau$  ihre Zeitkonstante ist. Die Zeitkonstanten der Zellen lagen zwischen 3  $\mu$ sec und 1 msec. Die Proportionalitätskonstante

nängt nur von der Art der Strahlungsquelle, nicht aber von der Zellentemperatur ab. Eine theoretische Fundierung gelang bisher nicht, für die Praxis ergeben sich edoch verschiedene wichtige Folgerungen bezüglich Gütezahl, Anpassung, geeignetem Temperaturbereich usw.

12156 Ray P. Teele. A measuring circuit for radiometers. J. opt. Soc. Amer. 43, 319, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Nat. Bur. Stand.)

12157 D. L. MacAdam. Automatic recording spectro-radiometer. J. opt. Soc. Amer. 13, 819, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Eastman Kodak Co.)

2158 Fritz Lieneweg und Alfred Schaller. Ardonox — ein neues Ardometer. Siemens-Z. 28, 67—73, 1954, Nr. 2. (Febr.) Ein Gesamtstrahlungspyrometer mit einem Hohlspiegel zur Konzentrierung der Strahlung auf eine Nickelchrom-Konstantan-Thermosäule wird beschrieben. Eine ultrarotdurchlässige Kunststoff-Folie, die las Gehäuse abschließt, schützt den Spiegel vor Verstaubung. In Verbindung mit einem Lichtmarkengalvanometer lassen sich Temperaturen bis herab zu 20°C prfassen. Im Bereich tiefer Temperaturen liegen die Emissionsvermögen fast aller Strahler mit Ausnahme der Metalle und Selektivstrahler nahe bei 1, so daß die Temperaturen sich hier aus der Gesamtstrahlung unabhängig von der Farbe und Oberflächenbeschaffenheit bestimmen lassen.

instruments 26, 1524—1525, 1550—1552, 1953, Nr. 10. (Okt.) (Brit. Iron & Steel Res. Assoc.) Es werden technische Temperaturmessungen mit Gesamtstrahlungspyrometern und Eintauchthermoelementen ausgeführt. Um die wahre Temperatur von festen Körpern aus der Strahlung zu ermitteln, wird die Meßstelle durch eine nache darüber gehaltene innen hochglanzpolierte Halbkugel künstlich geschwärzt. Die Strahlung der Meßstelle fällt durch ein Diaphragma in dem Hohlspiegel auf inne Thermosäule. Das Gerät eignet sich für Temperaturmessungen an Schmiedetücken im Bereich zwischen 300 und 900°C. Für Eintauchmessungen an flüssiem Stahl werden Thermoelemente aus Wolfram/Molybdän empfohlen und leren thermoelektrische Eigenschaften bis 1800°C untersucht. Als geeignet für lie Untersuchung der Flammenstrahlung in Öfen nach der Methode von Schmidt wird eine aus oberflächenvergoldetem Hohlspiegel und Thermosäule bestehende Empfängeranordnung zur Messung schlanker, schwach konischer Strahlenbündel angegeben.

Pyrometer. S. auch Nr. 11502.

2160 0. Reeb. Das Extremalphotometer. Licht-Techn. 4, 188–190, 1952, Nr. 7. Juli.) Bei der hier beschriebenen Meßmethode der heterochromen Photometrie verden die beiden zu vergleichenden Lichter auf einem gemeinsamen Photometerfeld additiv gemischt. Es wird in objektiver Arbeitsweise im Feld auf einen Extremwert der so erhaltenen Summenleuchtdichte eingestellt, dessen Lage von dem Lichtstärkeverhältnis der zu vergleichenden Lampen abhängt. Obwohl lie Meßmethode bei subjektiver Benutzung keine befriedigende Meßgenauigkeit iefert, ist sie auch in dieser Form im Prinzip anwendbar.

2161 R. G. Glovanelli. A photometer for the testing of reflective road signs. J. sei. nstrum, 31, 126—129, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Sydney, Nat. Stand. Lab.) Ein Photometer zur Messung des von Reflexstoffen reflektierten Lichtes wird angegeben. Das Photometer mißt nicht das gesamte reflektierte Licht, sondern das unter

einem Winkel von etwa 0,5° gegen die Einfallsrichtung reflektierte. Die Probe kann beliebig schräg gegen das einfallende Licht gestellt werden. Das Gerät ist sehr handlich und eignet sich zu Messungen an Ort und Stelle außerhalb des Laboratoriums. In der Arbeit sind die Reflexionscharakteristiken einer Anzahl von Reflexstoffen angegeben.

Photometer, Photometrie, S. auch Nr. 11534.

12162 J. Schiess. Photometrische Empfindlichkeit bei gleichheitsphotometrischen Messungen von Spektrallichtern im Bereich des Tagessehens. Licht-Techn. 4, 133 bis 135, 1952, Nr. 5. (Mai.) (Karlsruhe.) Beim Kleinstufenvergleich sind die Einstellungsschwankungen bei 100 und 10 asb nur wenig als die Hälfte so groß wie beim Flimmervergleich. Eine spektrale Abhängigkeit der Schwankungen wurde nur bei einzelnen Beobachtern für 1000 und 10000 asb an den Enden des Spektrums festgestellt. Im Direktverfahren waren die Einstellungsschwankungen wie erwartet größer als im Flimmervergleich.

12163 R. Ritschl. Der gegenwärtige Stand der Spektralphotometrie im Sichtbaren und Ultravioletten. Exp. Techn. Phys. 1, 145-157, 1953, Nr. 4/5. (Nov./Dez.) (Berlin, Humboldt-Univ., I. Phys. Inst.) Inhalt: 1. Einleitung, 2. Lichtquellen. 3. Spektralapparate. 4. Monochromatoren. 5. Schwärzungsmessung. 6. Photometrie.

12164 II. Jancke. Über den Stand der Spektralphotometrie im infraroten Spektralbereich. Exp. Techn. Phys. 1, 157—173, 1953, Nr. 4/5. (Nov./Dez.) (Berlin, Dtsch. Akad. Wiss.) Inhalt: 1. Die Strahlen. 2. Optische Materialien. 3. Empfänger. 4. Elektronik. 5. Registrierung und Auswertung. 6. Geräte mit spektraler Zerlegung. 7. Geräte ohne spektrale Zerlegung.

12165 H. G. McAdie and R. V. V. Nicholls. An attachment to permit the examination of liquid films by a Beckman model DU spectrophotometer. J. opt. Soc. Amer. 43, 767—768, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Montreal, Can., McCill Univ., Dep. Chem.) Beschreibung einer einfachen Zusatzordnung zum genannten Spektrophotometer: Zwischen Ausgangsspalt des Monochromators und Photozelle wird das Licht senkrecht nach oben reflektiert und durchsetzt einen Quarzträger. Elbel.

12166 W. Anderson and E. H. Belcher. A standard light source of very low intensity based on the Cerenkov effect. Brit. J. appl. Phys. 5, 53–57, 1954, Nr. 2. (Febr.) (London, Roy. Cancer Hosp., Phys. Dep.) Als Normallichtquelle geringer Lichtstärke (Leuchtdichte) wird eine wäßrige Lösung von radioaktiven Isotopen vorgeschlagen, deren Čerenkov-Lumineszenz als Lichtnormal benutzt wird. Theoretisch soll die spektrale Zusammensetzung des Lumineszenzlichtes unabhängig sein, von der erregenden  $\beta$ -Strahlung, wenn nur die Lumineszenzschwelle (0,26 MeV) überschritten wird. Als aktives Material ist Te²º⁴, P²² und Sr²⁰ + Y²⁰ benutzt worden. Die Substanzen wurden in schwachsauren Lösungen von einigen µc/ml verwendet. Als Szintillationszähler wurden gekühlte Sekundärelektronen-Vervielfacher mit nachgeschaltetem Verstärker verwendet. Die Abhängigkeit der Impulse von der Aktivität muß linear sein, wenn keine Selbstabsorption vorhanden ist. Die ganze Meßapparatur ist mit P³² kalibriert worden. In der Arbeit werden die theoretischen Grundlagen und die Experimente eingehend behandelt.

12167 Alfred R. Meyer. Die Mitarbeit Deutschlands in der Internationalen Beleuchtungskommision. Licht-Techn. 4, 3, 1952, Nr. 1. (Jan.) (LTG, Jahrestagung

1951.) Die Bewertung der Mitarbeit Deutschlands nach dem ersten Weltkrieg fand in der Wahl eines Deutschen zum Präsidenten der Internationalen Beleuchtungskommission ihren Ausdruck. Die Aufnahme neuer Verbindungen nach dem zweiten Weltkrieg wurde durch die Auflösung wissenschaftlicher Vereinigungen in Deutschland erschwert. Doch erging zur Vollversammlung der CIE 1948 eine persönliche Einladung vom Französischen Nationalen Komitee an vier deutsche Fachleute. Nach Wahl eines Deutschen Nationalen Komitees gelang es dem Verf. in einjährigen Verhandlungen, 1951 erneut die Mitarbeit Deutschlands in Schlenk.

12168 A. I. Mahan. Radiation characteristics of circular, semicircular, and rectangular surface sources. J. opt. Soc. Amer. 43, 817, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (U. S. Naval Ordn. Lab.)

Schön.

22169 W. Leo, H. Schleicher und K. Stübenrath. Eine Spezialfassung für Präzitionsmessungen an Glühlampen mit Edisonsockel. Licht-Techn. 4, 190-191, 1952, Nr. 7. (Juli.) Ähnlich der Frühling-Neumannschen Kleinfassung erfolgt die Spannungsmessung an besonderen Potentialklemmen. Die Spannung an der Lampe kann auf ± 0,02 Volt genau gemessen werden.

Bogenlampen. S. auch Nr. 12010.

2170 Günther Glaser. Die Quecksilber-Mischlichtlampen. Licht-Techn. 4, 162 bis 65, 1952, Nr. 6. (Juni.) (Stuttgart.) Ausführungsformen, Schaltung, spektrale Energieverteilung, Anwendungen.

Schlenk.

2171 Gottfried Biegelmeier. Über die Prüfung von Leuchten für Leuchtstoffampen. Licht-Techn. 4, 213 – 215, 1952, Nr. 8. (Aug.) (Wien.) Bestimmung der Lichtverteilungskurven, Leuchtenwirkungsgrade und Leuchtenkennzahlen.

Schlenk.

2172 A. Lompe und I. Henze. Über das Betriebsverhalten von Leuchtstofflampen. Licht-Techn. 4, 266–268, 1952, Nr. 10. (Okt.) (Berlin, Osram-Studienges.) Bei der Untersuchung der Einflüsse von Brennspannung und Stromspannungstennlinie auf das elektrische Betriebsverhalten von Leuchtstofflampen ergab sich, aß man die einzelnen Lampen besser kennzeichnen kann, wenn man den hier ingeführten Begriff der Normalspannung (diejenige Spannung an der Lampe, inter der der listenmäßige Nennstrom fließt) benutzt. Die Meßergebnisse werden m Beispiel der 25 W-Type mitgeteilt.

2173 R. G. Weigel und H. Ries. Lichtstrom- und Wirkungsgradbestimmung bei Langfeldleuchten. Licht-Techn. 4, 326—328, 1952, Nr. 12. (Dez.) (Karlsruhe; Traunreut, Obb.) Die Bestimmung durch Aufnahme von Lichtverteilungskurven Errd an Beispielen erläutert.

2174 J. Rieck. Bildwerfer-Lampe und Bildwerfer-Nutzlichtstrom. Licht-Techn. 3, 37-239, 1952, Nr. 9. (Sept.) (Göttingen.) Schlenk.

2175 Frank N. Miller. An improved high-intensity short-duration light source. Phys. Rev. (2) 93, 945, 1954, Nr. 4. (15. Febr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (U. S. Yaval Ordn. Test Stat., Michelson Lab.)

2176 Hellmut Werner, Kunstlicht in Jensterlosen Fabrikräumen, Licht-Techn. 4, 7-28, 1952, Nr. 2. (Febr.) (Düsseldorf.) Die hier beschriebene Leuchtstoff-

lampenbeleuchtung hat sich in einer Perlonfabrik als so zweckmäßig und auch angenehm erwiesen, daß Räume mit Sheddächern auf rein künstliche Beleuchtung umgestellt werden.

Schlenk.

- 12177 E. Everling. Verkehrsunfälle und Lichttechnik. Licht-Techn. 4, 31-33, 1952, Nr. 2. (Febr.) Durch Austausch üblicher Punktleuchten gegen senkrechte Stableuchten würde das Raumsehen im Verkehr verbessert. Hinweis auf die Beeinflussung des Fahrers durch optische Täuschungen und unzweckmäßige Leuchtengestaltung.
- 12178 W. Arndt. Zum Normblatt-Entwurf "Innenraumbeleuchtung mit künstlichem Licht" DIN 5035. Licht-Techn. 4, 33—37, 1952, Nr. 2. (Febr.) Die Leitsätze fordern höhere Beleuchtungsstärken. Neu ist ferner die Beschränkung der "mittleren Beleuchtungsstärke" auf die "dem Raumzweck dienende Zone". Schlenk.
- 12179 B. Knull. Beleuchtung großer Verkaufsräume. Licht-Techn. 4, 57-60, 1952,
   Nr. 3. (März.) An vier Beispielen werden die Vorteile der Leuchtstofflampenbeleuchtung besprochen.
- 12180 A. Dresler. Verfahren zur Bewertung der Beleuchtungsgüte. Licht-Techn. 4, 89-91, 1952, Nr. 4. (Apr.) Übersicht über die in einer Druckschrift des Departements of Labour and National Service, Commonwealth of Australia behandelten Verfahren, berichtet von H. HOPPMANN. Schlenk.
- 12181 A. Dresler. Methoden zur Bewertung der Beleuchtungsgüte. Eine kritische Übersicht. Bull. schweiz. Elektrotech. Ver. 42, 531-539, 1951, Nr. 15. (28. Juli.) (Melbourne.) Untersucht werden die Verfahren von H. L. LOGAN, LUCKIESH. MOON und Sprenger und von Harrison und Meaker. Schlenk.
- 12182 Ernst Hallier. Stadt- und Straßenbeleuchtung aus großen Höhen. Licht-Techn. 4, 293-294, 1952, Nr. 11. (Nov.) (München.) Praktische Anwendung der Pilzleuchten. Schlenk.
- 12183 Hans Thum. Das "Interflexions"-Verfahren. Neue Methode zur Berechnung der Beleuchtungsstärke und der Leuchtdichte in Innenräumen. Licht-Techn. 4 295-297, 1952, Nr. 11. (Nov.) Praktische Anwendung mit einigen Tabellen. Schlenk.
- 12184 A. Pahl. Straβenbeleuchtung mit Leuchtstofflampen Quer- oder Längsaufhängung. Licht-Techn. 4, 321–325, 1952, Nr. 12. (Dez.) (Jahreshauptversamm lung Lichttechn. Ges. 1952.) Lichttechnisch bestehen erhebliche Unterschiedt zwischen Quer-und Längsaufhängung. Beide Anordnungen haben ihre Berechtigung hinsichtlich bestimmter Anforderungen an Gleichmäßigkeit der Beleuchtung Norderungen bei nasser Straße. Den höchsten Nutzwirkungsgrachaben Tiefstrahler für Längsaufhängung.
- 12185 Hans Sehler. Ein objektiver Beleuchtungsmesser mit Sekundärelektronen vervielfacher. Licht-Techn. 4, 91-93, 1952, Nr. 4. (Apr.) Nachtrag ebenda. S. 215 Nr. 8. (Aug.) (München.)
- 12186 von der Trappen. Das Licht in Büro- und Verwaltungsgebäuden. Licht Techn. 4, 185-187, 1952, Nr. 7. (Juli.) (Hamburg.)
- 12187 D. Fischer. Ermittlung der Leuchtdichteverteilung auf Straßenoberflächen Licht-Techn. 4, 216-217, 1952, Nr. 8, (Aug.)

- 2188 D. Fischer. Die Verwendung von Leuchtstofflampen zur Wohnungsbeleuchung. Licht-Techn. 4, 260-263, 1952, Nr. 10. (Okt.)
- 2189 Max Scholz-Frick. Neuere Fortschritte auf dem Gebiete der Gas-Straßeneleuchtung. Licht-Techn. 4, 240-241, 1952, Nr. 9. (Sept.)
- 2190 W. Arndt. Über die mittlere Beleuchtungsstärke. Ein Kommentar zum Neuntwurf nach DIN 5035. Licht-Techn. 4, 263-265, 1952, Nr. 10. (Okt.)
- 2191 Walther Holtz. Moderne Treppenbeleuchtung. Licht-Techn. 4, 291 bis 92, 1952, Nr. 11. (Nov.) Schlenk.
- 2192 Erwin Gabler. Beleuchtungsgestaltung eines Verkaufsraumes. Hervorhebung der Verkaufszone durch neuartige Gestaltung einer Lichtroute. Licht-Techn. 4, 30 -331, 1952, Nr. 12. (Dez.) (Stuttgart.)
- 2193 R. G. Welgel. Blendungsschutz durch polarisiertes Licht. Licht-Techn. 4, 29-132, 1952, Nr. 5. (Mai.) (Karlsruhe.) Übersicht über die früher gewonnenen Schlenk.
- 2194 G. Wiedemann. Seezeichen und Lichttechnik. Licht-Techn. 4, 209-211, 952, Nr. 8. (Aug.) (Bonn.)
- 2195 F. Taute. Lichtraster ans Kunststoffen. Licht-Techn. 4, 233-236, 1952, Schlenk.
- 2196 Milton Green. A study of preliminary curves for SAI emulsions. J. opt. Soc. Amer. 43, 821, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Fort Monmouth, J. J., Signal Corps Engng. Lab.) Schön.
- 2197 Mis Hansson. On the Eberhard effect at different decelopers. Ark. Astron. 1, 193—410, 1954, Nr. 5. (Lund, Univ. Astron. Obs.) An Ilford-HP3- und -Zenit-latten wird der Eberhard-Effekt für etwa 20 Entwicklersorten bei verschiedenen Schwärzungen untersucht. Aus den zahlreichen Messungen lassen sich olgende Schlüsse ziehen: Um die Wirkung des Effekts möglichst gering zu halten, ollte der Entwickler hochkonzentriert sein und die Konzentration des Kaliumbromids ebenfalls hoch sein. Dagegen scheint die Konzentration des Natriumulfits von geringerer Bedeutung zu sein, als bisher angenommen wurde. Die räftigen Entwickler ergeben einen schwächeren Eberhard-Effekt als die übrigen Arten. Ferner sollte während der Entwicklung der Entwickler gut durchmischt verden. Für den Ferro-Oxalat-Entwickler konnte bezüglich des Effektes keine Klauder.
- 2198 C. N. Nelson. Psychometric methods for evaluating photographic materials. J. pt. Soc. Amer. 43, 332, 1953. Nr. 4. (Apr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Rochester, K. Y., Eastman Kodak Co., Res. Lab.) Die Arbeit befaßt sich mit der Korreationzwischen den Größen, die die subjektiven Eindrücke eines photographischen Bildes bestimmen, wie Güte der Farbwiedergabe, Kontrast, Körnigkeit usw. und en Ergebnissen physikalischer Messungen zur objektiven Bestimmung dieser Brößen.
- 2199 G. C. Higgins and R. N. Wolfe. The relation of definition to sharpness and esolving power in a photographic system. J. opt. Soc. Amer. 43, 820, 1953, Nr. 9. Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Kodak Res. Lab.)

  Schön.

- 12200 Seihert Q. Duntley. Refractive limitations on resolving power in underwater photography. J. opt. Soc. Amer. 43, 821, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Calif., Scripps Instn. Oceanogr.)
- 12201 Robert E. Hopkins, Susanna Oxley and James Eyer. Problem of evaluating a white light image. J. opt. Soc. Amer. 43, 821, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Rochester.)
- 12202 W. L. Brewer and F. C. Williams. An objective method for determination of equivalent neutral densities of color film images. Definitions and basic concepts. J. opt. Soc. Amer. 43, 820, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Eastman Kodak Co.)
- 12203 R. H. Morris and J. H. Morrissey. An objective method for determination of equivalent neutral densities of color film images. Determination of primary equivalent neutral densities. J. opt. Soc. Amer. 43, 820, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Eastman Kodak Co.)
- 12204 F. H. Holland, R. S. Mickelson and S. A. Powers. On objective method for determination of equivalent neutral densities of color film images. Densitometer calibrations. J. opt. Soc. Amer. 43, 820 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Eastman Kodak Co.)
- 12205 W. T. Hanson jr. and W. Lyle Brewer. Subtractive color photography: the role of masks. J. opt. Soc. Amer. 43, 820, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Eastman Kodak Co.)
- 12206 R. C. Gunter jr. and A. R. Panetta. On the automatic focussing of aerial cameras. J. opt. Soc. Amer. 44, 353, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Boston Univ.)
- 12207 Clyde A. Hunting. Production of photographic positives. J. opt. Soc. Amer. 44, 353, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (R. R. Donneley & Sons Co.) Schön.
- 12208 A. E. Grüv, E. Schopper und B. Schumacher. Anwendung intensiver Korpuskularbündet zur Anregung von Gasen. Z. angew. Phys. 6, 198-200, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Hechingen, Hochspannungslab., Stuttgart, T. H., Phys. Inst.) Mit der von den Verff. entwickelten Methode des Einschusses von Elektronen- und Ionenbündeln in Gebiete höheren Druckes, wird die Stoßanregung von Stickstoff, sowie von aus Düsen strömenden Gasen untersucht. (Energie-Größenordnung 50 keV bis zu 600 keV.) Es gelingt dabei z. B. ein Nachleuchtbild von Gasstrahlen zu erhalten, wobei das verschieden lange Abklingen von Funken- und Bogenbanden deutlich in Erscheinung tritt.

  D. Kamke.
- 12209 P. J. Dyne and D. W. G. Style. Excitation of OH- and SH-band systems in fluorescence. Nature, Lond. 167, 899, 1951, Nr. 4257. (Juni.) (London, Univ. (King. Coll.) Verff. begründen ihre Ansicht, das UREY, DAWSEY und RICE (s. diese Ber. 11, 41, 1930) mit ihrer Anordnung (Zinkbogen, Acetonfilter mit kurzwelliger Absorptionskante 2025Å) die Fluoreszenz der OH-Bande in H<sub>1</sub>O<sub>2</sub>-Dampf nicht beobachten konnten. Theoretisch seien mindestens 1900Å nötig, was sie durch ihre Versuche stützen. Nach diesen erhalten sie die Fluoreszenz der OH-Bande bei 3064Å zwar mit Quecksilber 1850Å, ferner mit Zn-Bogen und Fluoritfenster aber nicht mit Zn-Bogen und Quarzfenster.

  P. Brauer.

2210 Robert D. Smith and Dudley Williams. Total emission of HCl and CO in the egion of their fundamentals. Phys. Rev. (2) 93, 361, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Kurzer litzungsbericht.) (Ohio State Univ.) Vorläufige Mitteilungen über die Gesamtmission von heißem HCl- und CO-Gas im Gebiet der Grundschwingungen.

2211 Gerhard Hettner. Die Emission eines Hochdruckplasmas im langwelligen Urarot als Röntgenbremsspektrum, Z. angew. Phys. 6, 209-212, 1954, Nr. 5. Mai.) (München, T. H., Inst. theoret. Phys.) Die Intensität der Strahlung im lebiet der Zehntelmillimeterwellen, die durch Beschleunigung der Elektronen im eld der Ionen entsteht, wird aus den für das Röntgenbremskontinuum bekannten ormeln abgeleitet. Unter Voraussetzung eines thermischen Gleichgewichts und iner Maxwell-Verteilung der Elektronen wird unter Benutzung der Saha-Bleichung der Emissionskoeffizient, bezogen auf die Wellenlängeneinheit, als unktion von Druck und Temperatur berechnet. Er stimmt bei Hg und Xe mit rüher auf anderem Wege abgeleiteten Werten genau überein. Durch die Energieerteilung der Elektronen tritt an die Stelle der kurzwelligen Grenze des Röntenkontinuums ein allmählicher Abfall der Intensität bei  $1-2 \mu$ . Auf den Aborptionskoeffizienten a (λ, T, p) kann mittels des Rayleigh-Jeansschen trahlungsgesetzes geschlossen werden, allerdings muß dabei die Schwächung erücksichtigt werden, die die aus einem Hochdruckbogen austretende Strahlung urch Absorption in den kälteren Randschichten des Bogens erfährt. Der Einluß dieser Absorption auf die Bestimmung der schwarzen Temperatur wird für inen von Larché und Schirmer angegebenen Hochdruckbogen abgeschätzt. Wienecke.

2212 Pierce B. Day. The radiant intensity of electrically exploded wires. J. opt. oc. Amer. 43, 817, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Rohester.)

2213 J. C. Wahr, W. W. Mc Cormick and R. A. Sawyer. Line intensities in the actuum spark spectra of aluminium and carbon. J. opt. Soc. Amer. 43, 816, 1953, Tr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Mich.)

2214 E. E. Muschlitz jr. and L. Goodman. Lifetime of the  $^3\Sigma_{\rm m}^+$  state of nitrogen. J. hem. Phys. 21, 2213—2217, 1953, Nr. 12. (Dez.) (Ithaca, N. Y., Cornell Univ., bep. Chem.) Es wird eine Variation der üblichen Molekülstrahl-Methode zur flessung der Lebensdauer von metastabilen Elektronenanregungszuständen angegeben. Mit ihrer Hilfe gelingt es, die durchschnittliche Aufenthaltszeit von nolekularem Stickstoff im A³ $\Sigma_{\rm m}^+$ -Zustand für das reine Vakuum, d. h. unter usschaltung der Beeinflussung durch irgendwelche Zusammenstöße, zu messen. ie ergibt sich zu 2,3·10-4 sec. Gleichzeitig läßt sich damit der Wirkungsdurchtesser von N₂ für Zusammenstöße von metastabilen und normalen Stickstofftolekülen zu 3,8Å bestimmen. P. Haug.

2215 J. Tunstead. Photoelectric absorption in lithium vapour. Proc. phys. Soc., and. (A) 66, 304, 1953, Nr. 3 (Nr. 399 A). (März.) (Reading, Univ., Phys. Res. ab.) Mit früher beschriebenen Verfahren (Ditterbern u. a. s. diese Ber. 28, 77, 1949) wurde die Absorption in Li-Dampf in der Nähe der Seriengrenze unstrucht. Die photographische Photometrie war schwierig, so daß die Fehlergrenze af ± 15% geschätzt wird. Der Gesamtfehler für den Absorptionsquerschnitt ird dann ± 40%, so daß sein Wert zwischen 1,5 und 3,5·10-18 cm² liegt. Auf der urzwelligen Seite der Seriengrenze ist die Absorption angenähert proportional 3,5 auf der langwelligen ist der Abfall über einen Bereich von 5Å sehr steil. Das

Maximum bei 2299,6 Å fällt mit dem aus der Konvergenz der Serienlinien berech neten Wert zusammen. Der Absorptionsquerschnitt für Li $_2$  bei 2500 Å wird au ca  $5 \cdot 10^{-16}$  cm $^2$  geschätzt: G. Schumann.

Bd. 33, 10

Elektronenbrems- und Frei-frei-Strahlung. S. auch Nr. 12562, 12563.

12216 Carl C. Kiess. Description and analysis of the first spectrum of chromium Cr I. J. Res. nat. Bur. Stand. 51, 247-305, 1953, Nr. 5. (Nov.) (Washington. Als Ergebnis einer mehr als fünfunddreißig Jahre dauernden Arbeit werden die Wellenlängen und geschätzten Intensitäten von über 4400 Linien des Cr I in einem Wellenlängenbereich zwischen 11610 Å und 1880 Å nach photographische Aufzeichnung angegeben. Über 80% der Cr-I-Linien sind mit Hilfe der beobachte ten Werte klassifiziert worden und für ungefähr 10% der Linien sind die ZEEMAN Aufspaltungen, die in magnetischen Feldern von 35000 und 85000 Oersted gemessen wurden, aufgezeichnet. Auch die Cr O-Bandenköpfe sind in einer beson deren Tabelle angegeben.

12217 Lennart Minnhagen. Improved wavelengths for some infrared lines in the arc spectrum of carbon. Ark. Fys. 7, 413—414, 1954, H. 5, Nr. 33. Im Verlauf einer Untersuchung des Argonspektrums wurden zufällig einige infrarote Kohlenstoff linien beobachtet, die als Verunreingungen auftraten, und genau ausgemessen Da die Wellenlängen etwas von den Werten nach Kiess abwichen und besser mit den Wellenlängen übereinstimmen, die in der Sonne gemessen wurden, werder die Ergebnisse tabellarisch zusammengestellt. Die Fehlergrenze beträgt 0,01 Å Ferner werden die Vakuumwellenzahlen und die Termkombinationen der CI Linien aufgeführt.

v. Harlem.

12218 R. G. Barnes and W. V. Smith. Electric field gradients of atomic p electrons Phys. Rev. (2) 93, 95–98, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Newark, Delw., Univ., Dep Phys.) Die Berechnung der Gradienten der elektrischen Feldstärke am Kernor von Atomen aus den optischen Spektren hängt von der effektiven Kernladungs zahl  $Z_i$  ab. Es wird ein Überblick über  $Z_i$ -Werte gegeben, die für verschieden Elemente in verschiedenen Ionisationsstufen berechnet wurden. Hiernach stell die Beziehung  $Z_i = Z - n$  eine gute Näherung für p-Elektronen dar. Auf Grund dieser Beziehung wird der Mittelwert von  $1/r^3$  für tiefliegende Zustände von Atomen mit p-Valenzelektronen berechnet. Die Ergebnisse werden in einer graphischen Darstellung gegeben, aus der die Werte in komplizierteren Fällen wie N. F. As und Sb interpoliert werden können. Einige der hier bestimmten Feldgradien ten werden mit früheren Abschätzungen verglichen.

12219 Sydney Meshkov. The d³ and d⁴ configurations of vanadium. Phys. Rev. (2) 93, 270-272, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Philadelphia, Penn, Univ., Randa Morgan Lab. Phys.) Die Termwerte der Konfiguration d³ von V III werden unte Verwendung der empirischen Termwerte der Konfiguration d⁴ im V II be rechnet. Dann wird eine iterative Berechnung der Termwerte von d⁴ durchgeführt wobei experimentelle und berechnete Werte der d³-Konfiguration benutzt werden Die Rechnungen ergeben eine wesentliche Verbesserung in der Übereinstimmun zwischen berechneten und beobachteten Energien.

12220 F. P. Dickey, R. V. Zumstein and Dudley Williams. Atomic spectra in the infrared and an electrodeless discharge source. Phys. Rev. (2) 93, 361, 1954, Nr. 2 (15. Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Ohio State Univ.) Mittels einer elektroden losen Gasentladung, welche durch einen bei mittlerer Spannung selbsterregten

nit 8 MHz betriebenen Oszillator angeregt wird, werden die Emissionsspektren von einatomigen Gasen und mehratomigen Moleküldämpfen im nahen UR unterucht.

Brügel.

2221 Keivin Burns and Kenneth B. Adams. Interference measurements in the pectrum of argon I. J. opt. Soc. Amer. 43, 1020-1024, 1953, Nr. 11. (Nov.) Pittsburgh, Penn., Allegheny Obs.; Westinghouse Res. Lab.) Im Wellenlängenbeich zwischen 9657 und 5450 Å werden 50 Ar-Linien mit der Linie 5460, 7532 Å des Quecksilber-Isotops 198, das aus radioaktivem Gold gewonnen war, verglichen. Die Ergebnisse stimmen mit denen anderer Autoren auf  $\pm$  0,0003 Å überein. Im Bereich zwischen 7200 und 3300 Å werden ferner die Spektren der anderen Quecksilber-Isotope und weitere 125 Ar-Linien vermessen; die auch hier gute Überinstimmung mit früheren Messungen lassen die Linien des Argon-I-Spektrums is Bezugswellenlängen sehr geeignet erscheinen.

2222 C. C. Kless. Extension of the second spectrum of zirconium into the infrared. I. opt. Soc. Amer. 43, 1024—1026, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Washington, D. C., Nat. Sur. Stand.) Im kondensierten Funkenspektrum (30 000 Volt) zwischen metallichen Zirkonium-Elektroden wurden durch Herabsetzung des Gasdrucks in der eschlossenen Funkenkammer zwischen 10 000 und 4800 Å ungefähr 75 neue Zr-I-Linien aufgefunden. Diese lassen auf einen bisher unbekannten Term 4d³ ²D chließen, der aus theoretischen Gründen schon früher gesucht worden war. Er legt mit 27640,60 bzw. 27699,96 cm-¹ von allen niederen, "even" Konfigurationen m höchsten über dem Grundzustand.

2223 Curtis J. Humphreys. The first spectrum of mercury in the region between 1.3 nd 2.0  $\mu$ . J. opt. Soc. Amer. 43, 1027—1029, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Corona, Calif., Vat. Bur. Stand.) Mit Hilfe eines hochauflösenden, mit einem Bleisulfid-Detektor rebeitenden Spektrometers wird das Spektrum von nicht ionisiertem Queckilber zwischen 1 und 2  $\mu$  erneut beobachtet. Um das Auflösungsvermögen nicht urch die Linienbreite illusorisch zu machen, wird mit einer Niederdrucklichtuelle gearbeitet. Verschiedene Linien werden neu aufgefunden und zugeordnet, ußerdem machen die Ergebnisse einige kleinere Korrekturen bisheriger Messunen erforderlich.

2224 Russell A. Fisher and Frances E. Eshbach. The magnesium are spectrum in the near infrared. J. opt. Soc. Amer. 43, 1030-1032, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Evanton, Ill., Northwestern Univ. Dep. Phys.) Unter weethselweiser Verwendung von dogen und Hohlkathode als Lichtquelle werden Lage und Intensität verschietener charakteristischer Linien von Mg-1 im nahen Infrarot aufgenommen. Vernittels eines guten Auflösungsvermögens und hoher Lichtstärke werden verschietene Linien neu beobachtet und einige Wellenlängenangaben früherer Autoren orrigiert, so daß die Aufstellung eines neuen Termschemas für Mg-1 möglich ist. Die gute Konstanz der Lampe mit Hohlkathoden erlaubt ferner wesentlich weiterschende Aussagen über die Intensität der Linien, als dies bisher möglich war. P. Haug,

einstruktur. S. auch Nr. 11565.

2225 Lee W. Parker and John R. Holmes, New fine structure in oxygen O1. Phys. ev. (2) 92, 532 -533, 1953, Nr. 2. (15. Okt.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. puthern California.) Interferometeraufnahmen des O I-Spektrums ergeben: 8446Å hat drei Komponenten, woraus sich die Aufspaltung von 3p <sup>3</sup>P<sub>210</sub> ergibt

(J = 1 liegt 0,599 cm<sup>-1</sup> unter J = 2, J = 0 liegt 0,158 cm<sup>-1</sup> über J = 2);  $\lambda$  2884 besitzt zwei um 0,558 cm<sup>-1</sup> getrennte Komponenten; an  $\lambda$  4368Å werden zwei um 0,300 cm<sup>-1</sup> getrennte Komponenten aufgelöst. Steudel.

12226 Gerhard Nöldeke und Andreas Steudel. Zur Isotopieverschiebung im Nd I-Spektrum. Z. Phys. 137, 632–637, 1954, Nr. 5. (2. Juni.) (Heidelberg, Univ., I. Phys. Inst.) Die Hyperfeinstruktur des Nd I-Spektrums wird zwischen 4600 und 5100 Å mit einem Fabry-Perot-Interferometer untersucht. An elf Linien werden fünf Komponenten beobachtet, die den geraden Nd-Isotopen zuzuordnen sind (leichteres Isotop nach größeren Wellenzahlen). Die relative Isotopenlage ist (Mittelwert des Abstandes Nd 142–146 gleich 2 gesetzt): 0 (142); 1,05  $\pm$  0,02 (144); 2,00  $\pm$  0,02(146); 3,12  $\pm$  0,05 (148); 4,70  $\pm$  0,05 (150). Diese Isotopenlage stimmt mit der von Brix und Kopfermann am Sm gemessenen relativen Isotopenlage überein, wenn man sich auf gleiche Neutronenzahlen bezieht. Der Befund stellt eine wesentliche Stütze für die Annahme der Existenz individueller Nukleonen in den Grundzuständen der Atomkerne dar.

12227 G. Sprague and D. H. Tomboulian. The quadrupole moments of  $Sb^{121}$  and  $Sb^{123}$ . Phys. Rev. (2) 92, 105–108, 1953, Nr. 1. (1. Okt.) (Ithaca, N. Y., Cornell Univ.) Eine Ausdehnung der vorhandenen Termanalyse des Sb II-Spektrums führt zu einer zuverlässigen Identifizierung von Linien, die eine gut aufgelöste Hyperfeinstruktur besitzen. Aus der Hyperfeinstruktur der Linien  $\lambda\lambda$  5057, 5895, 6806 Å wurden die Aufspaltungen der Terme 5s5p³ ³P¹, 5p6s ³P¹, und 5p6p³ ³D¹ bestimmt, aus denen sich die Kernquadrupolmomente von Sb¹²³ und Sb¹²³ berechnen lassen. Unter Verwendung des bekannten Verhältnisses der Quadrupolmomente werden Termstörungen durch nichtzugeordnete, in der Nähe liegende Niveaus korrigiert. Das Ergebnis ist:  $Q_{121} = -1, 3 \cdot 10^{-24}$  cm². Steudel.

12228 Karl G. Kessler and R. E. Trees. The nuclear moments of technetium-99. Phys. Rev. (2) 92, 303–307, 1953, Nr. 2. (15. Okt.) (Washington, D. C., Nat. Bur. Stand.) Mit einem Fabry-Perot-Interferometer wird zwischen 3600 und 7000 Å die Hyperfeinstruktur des Te I-Spektrums untersucht (Lichtquelle: mit flüssigem Stickstoff gekühlte Hohlkathode). Die Ergebnisse für Te³° sind: Kerndrehimpulsquantenzahl I = 9/2, magnetisches Kernmoment  $\mu$  = 5,5 ± 0,3 Kernmagnetonen (in Übereinstimmung mit Messung nach der Kerninduktionsmethode); Kernquadrulopmoment Q = (+0,34 ± 0,17) · 10<sup>-24</sup> cm². Steudel.

12229 R. E. Trees. Hyperfine structure formulas for LS coupling. Phys. Rev. (2) 92, 308–314, 1953, Nr. 2. (15. Okt.) (Washington, D. C., Nat. Bur. Stand.) Formeln für den Intervall-Faktor A und den Quadrupol-Kopplungsfaktor B der Hyperfeinstrukturformel W = W<sub>J</sub> + 1/2 · AK + BK (K + 1) werden mit Racah's Tensor-Algebra hergeleitet. Die Ergebnisse sind unmittelbar auf leichte Atome anwendbar (Z < 50), die gute L. S-Kopplung besitzen. Aus Messungen von White und Ritschl an Mn wird das Kernquadrupolmoment näherungsweise zu Q (Mns5) =  $1 \cdot 10^{-24}$  cm² berechnet. Das Ergebnis bestätigt den mit Mikrowellen-Methoden bestimmten, ungefähren Wert Q =  $0.5 \cdot 10^{-24}$  cm². Es wird ein Irrtum in der von Brown und Tomboulian ausgeführten Berechung des Kernquadrupolmoments von Tantal festgestellt.

12230 Klyoshi Murakawa and Tohru Kamei. Hyperfine structure of the spectra of dysprosium, cobalt, vanadium, manganese and lanthanum. Phys. Rev. (2) 92, 325 bis 327, 1953, Nr. 2. (15. Okt.) (Komabamachi, Meguro-ku, Tokyo, Japan, Inst. Sci. Technol.) Eine Untersuchung der Hyperfeinstruktur des Dy I- und Dy

II-Spektrums ergibt, daß Dy¹6¹ und Dy¹6³ mit großer Wahrscheinlichkeit die Kerndrehimpulsquantenzahl 7/2 haben und daß ihre magnetischen Kernmomente annähernd gleich sind. Ebenfalls aus optischen Hyperfeinstrukturmessungen werden folgende Quadrupolmomente berechnet: Q  $(Co^{5g}) = (0.5 \pm 0.2) \cdot 10^{-24} \text{cm}^2$ ; Q  $(V^{51}) = (0.3 \pm 0.2) \cdot 10^{-24} \text{cm}^2$ ; Q  $(Mn^{55}) = (0.4 \pm 0.2) \cdot 10^{-24} \text{cm}^2$ ; Q  $(La^{139}) = (0.9 \pm 0.1) \cdot 10^{-24} \text{cm}^2$ . Für die Kerne mit ungeradem Proton werden aus den bisher vorliegenden Daten die Exzentrizitäten berechnet und gegen die Protonentahl aufgetragen.

12231 Günter Wessel and Hin Lew. Hyperfine structures of silver and gold by the atomic beam magnetic resonance method. Phys. Rev. (2) 92, 641—646, 1953, Nr. 3. 1. Nov.) (Ottawa, Can., Nat. Res. Counc., Div. Phys.) Ein Detektor, der auf Prinzip der Ionisierung durch Elektronenbeschuß beruht, wird in einer magnetischen Atomstrahl-Resonanzapparatur zur Untersuchung der Hyperfeinstruktur und der g-Faktoren der Grundzustände von Ag und Au verwandt. Diese beiden Elemente können nicht mit dem üblichen Oberflächen-Ionisationsdetektor nachgewiesen werden. Die Ergebnisse der Messungen sind  $|\Delta v (Ag^{107})| = (1712,56 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,94 \pm 0.04) \cdot 10^6 \sec^{-1}$ ;  $|\Delta v (Ag^{109})| = (1976,9$ 

12232 Mark Fred, Frank S. Tomkins and Raymond F. Barnes. Nuclear spin of  $Bi^{210}$ . Phys. Rev. (2) 92, 1324—1325, 1953, Nr. 5. (1. Dez.) (Lemont, Ill., Chem. Div., Argonne Nat. Lab.) Die Hyperfeinstruktur der Bi I-Resonanzlinie  $\lambda$  3067Å wird für Bi<sup>200</sup> und Bi<sup>210</sup> mit einem Gitter untersucht. Es ergibt sich, daß Bi<sup>210</sup> mit großer Wahrscheinlichkeit die Kerndrehimpulsquantenzahl I = 0 hat. Das 127. Nukleon sollte also im  $g_{9/2}$ -Zustand sein. Die Bi<sup>210</sup>-Komponente ist um 0,12 cm<sup>-1</sup> nach größeren Wellenzahlen verschoben.

12233 Hack Arroc. Isotope shift in the 58 Ce II spectrum. Phys. Rev. (2) 93, 94, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Madison, Wisc., Univ., Dep. Phys.) Mit den angereicherten Isotopen Ce<sup>136</sup> und Ce<sup>138</sup> wird das Ce II-Spektrum untersucht und mit dem II-Spektrum von gewöhnlichem Ce verglichen. Die Isotopieverschiebung zwischen den Isotopen mit 78, 80 und 82 Neutronen beträgt sicherlich weniger als 6% der Isotopieverschiebung zwischen den Isotopen mit 82 und 84 Neutronen.

Steudel.

12234 S. Mrozowski. "Magnetic-scanning" method for investigating hyperfine atructure and isotope shift. Phys. Rev. (2) 93, 641—642, 1954. Nr. 3. (1. Febr.) [Buffalo, N. Y., Univ., Dep. Phys.) Die von BITTER, PLOTKIN, RICHTER, TEVIOTEME und YOUNG (8. diese Ber. S. 1556) beobachteten Intensitätsanomalien bei der selektiven Anregung von Hyperfeinstrukturkomponenten der Resonanzstrahlung von Quecksilber werden diskutiert. Es wird gezeigt, daß die von diesen Verff. gefundenen Intensitätsmaxima auf die angewandte Beobachtungsmethode zurückzuführen sein dürften.

12235 J. R. McNully jr. Atomic spectroscopy and separated isotopes. Amer. J. Phys. 20, 152-160, 1952, Nr. 3. (März.) (Oak Ridge, Tenn., Oak Ridge Nat. Lab.) Es wird diskutiert, welche Vorteile die Verwendung getrennter Isotope bei Hyperfeinstrukturuntersuchungen von Atomspektren zur Bestimmung der Kernmomente I, µ, Q und der Isotopieverschiebung bringt. Als Beispiele werden Quecksilber, Uran und Samarium behandelt. In einer Tabelle sind die im natürlichen Isotopengemisch vorkommenden Kerne zusammengestellt, deren Kernmomente noch vollständig unsicher sind.

12236 G. R. Fowles. Isotope shifts in the infrared spectrum of Hg I. J. opt. Soc. Amer. 44, 85, 1954, Nr. 1. (Jan.) (Salt Lake City, U., Univ.) Mit einem FABRY-PEROT-Interferometer wird im Infraroten die Isotopieverschiebung des Hg I-Spektrums untersucht. Vorläufige Messungen zeigen: die Isotope 200 und 202 besitzen im Term d°sp °P<sub>2</sub> eine Isotopieverschiebung von 0,140 cm<sup>-1</sup> und in 7p °P, 0,080 cm<sup>-1</sup> (Isotopieverschiebung von 6p °P gleich Null gesetzt).

Steude

12237 Robert Lennuler et Jean-Louis Cojan. Nouvelles mesures des intervalles spectraux qui séparent les composantes hyperfines de la raie du mercure λ 2537. C. R. Acad. Sci., Paris 235, 1634-1636, 1952, Nr. 25. (22. Dez.) Mit einem Fabry-Perot-Interferometer wird die Hyperfeinstruktur der Hg I-Resonanzlinie λ 2537 in Emission und Absorption untersucht. Die beobachteten Komponentenabstände in 10-3 Å sind nach wachsender Wellenlänge geordnet: -24,80; -9,80; 0; + +11,50; +22,25. Die Struktur wird im Zusammenhang mit Messungen von Schüler und Keyston und Murakawa und Suwa diskutiert und die Lage der zu den geraden und ungeraden Isotopen gehörenden Komponenten angegeben. Steudel.

12238 F. M. Kelly, H. Kuhn and Anne Pery. Hyperfine structures in the atomic spectrum of calcium. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 450–456, 1954, Nr. 5 (Nr. 413 A). (1. Mai.) (Oxford, Clarendon Lab.) An einer Probe, in der Ca43 auf 75% angereichert war, wurde die Hyperfeinstruktur der Bogenlinie 6103 Å und der Funkenlinien 3933 und 3968 Å untersucht unter Verwendung einer Hohlkathodenröhre, wobei wegen der geringen Aufspaltung Kühlung mit flüssigem Wasserstoff erforderlich war. Die Aufspaltung des Grundzustandes  $^2\mathrm{S}_{1/2}$  ergab sich zu 0,109  $\pm$  0,002 cm<sup>-1</sup>, der Kernspin zu  $^7/_2$  in Übereinstimmung mit dem Schalenmodell und Kernresonanzmessungen, das magnetische Moment zu -1,2 Kernmagnetonen. G. Schumann.

12239 W. R. Hindmarsh, H. Kuhn and S. A. Ramsden. Isotope shifts in the atomic spectra of tin and cadmium. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 478-479, 1954, Nr. 5 (Nr. 413 A). (1. Mai) (Oxford, Clarendon Lab.) Beim Sn wurde die Funkenlinie 6454 Å an Proben untersucht, in denen die geraden Isotope stark angereichert waren. Die Genauigkeit war besser als ± 0,001 cm<sup>-1</sup>. Die gefundenen Verschiebungen betrugen 112-114 6,7; 114-116 6,1; 116-118 4,4; 118-120 4,4; 120 -122 1,2: 122-124 1,7 · 10-3 cm<sup>-1</sup>. Dabei sind die beiden letzten Werte nicht zuverlässig. Beim Cd wurde die Funkenlinie 4416 Å ebenfalls mit stark angereicherten Isotopen untersucht und bei einer Genauigkeit von 1,5 · 10-3 cm-1 gefunden 110--112 -53,3; 112-114 -47,9; 114-116 -34,4  $\cdot$  10-3 cm-1. Die relativen Verschiebungen zwischen Isotopenpaaren mit gleicher Neutronenzahl N zeigen deutlich ähnliches Verhalten. Unregelmäßigkeiten ab N = 66 könnten mit dem Abschluß der 5g<sub>7/2</sub>-Neutronen-Schale und der beginnenden Auffüllung der 6h 11/2-Schale zusammenhängen. Dagegen läßt sich für die Unregelmäßigkeit beim Sn oberhalb N=70 keine solche Erklärung geben. Die für N=68 bis 74 von MURAKAWA und Ross (s. diese Ber. 31, 1467, 1952) angegebenen Verschiebungen bei Te stimmen nicht zu denen bei Sn. G. Schumann.

Hyperfeinstruktur, Isotopieeffekt. S. auch Nr. 11396, 11702, 12585.

12240 P. Brix, J. T. Elsinger, H. Lew and G. Wessel. The Zeeman effect of the Crground state. Phys. Rev. (2) 92, 647-649, 1953, Nr. 3. (1. Nov.) (Ottawa, Can., Nat. Res. Counc., Div. Phys.) Der lineare Zeeman-Effekt des Grundzustandes von Cr<sup>52</sup> wird mit der magnetischen Atomstrahl-Resonanzmethode bei Magnetfeldern bis 850 Gauß untersucht. Der Nachweis der Cr-Atome erfolgt mit einem Elektronenstoß-Ionisationsdetektor. Unter Verwendung der bekannten g-Faktoren der

Frundzustände von K<sup>30</sup> und Cs<sup>133</sup> wird der g-Faktor des <sup>7</sup>S<sub>3</sub> Grundzustandes von  $\text{tr zu g}_{1} = 2 (1,00081 \pm 0,00005) \text{ bestimmt.}$ 

2241 William F. Meggers and George R. Harrison. Zeeman effect in spark lines fruthenium. J. opt. Soc. Amer. 43, 816, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsericht.) (Nat. Bur. Stand.; Mass. Inst. Technol.)

2242 G. V. Marr. The absorption of light by thallium vapour on the short waveength side of the series limit. Proc. roy. Soc. (A) 224, 83-90, 1954, Nr. 1136. 9. Juni.) (Reading, Univ., Phys. Res. Lab.) Verf. beschreibt Absorptionsmessunen von Licht in Thalliumdampf im Bereich von 2030 bis 1450 Å. Der Absorponswirkungsquerschnitt bei der Seriengrenze ist 4,5  $\pm$  0,8 · 10<sup>-18</sup> cm² und die Zahl für das Kontinuum über diesen Bereich des Experiments ist 0,025  $\pm$ ,005. Ionisationslinien sind bei 2007, 1610 und 1400  $ilde{
m A}$ , in Übereinstimmung nit jenen von Beutler und Demeter beobachteten. Die mäßig scharfe Linie ei 2007 Å hat einen f-Wert von 0,005  $\pm$  0,001 und eine Lebensdauer von 18  $\pm$ · 10-15 sec während die breitere Linie bei 1610 Å einen f-Wert von 0,52 + ,09 und eine Lebensdauer von  $2.2\pm0.1\cdot10^{-15}$  sec hat. Die 1490 Å-Linie ist charf und der f-Wert wird in derselben Größenordnung geschätzt, die der 2007Ainie f-Wert entspricht. Riedhammer.

2243 Ulla Uhler. Rotationsanalyse des blauen Bandensystems des Columbiumxyds. Naturwissenschaften 41, 137 – 138, 1954, Nr. 6. (März.) (Stockholm, Univ., hys. Inst.) Eine Rotationsanalyse des B-Systems des blauen Bandenspektrums es Columbium-Oxyds führt zu neuen Werten der Konstanten, die angegeben erden. Ausführliche Veröffentlichung erfolgt im "Ark. Fys.". Wienecke.

2244 Ulla Uhler. On the band-spectrum of silver oxide. Ark. Fys. 7, 125-147, 1954. I. 1/2, Nr. 12. (Stockholm, Univ., Phys. Dep.) Das blaue und ultraviolette Banenspektrum von AgO wurde erneut untersucht. Die blauen Bänder geben einen  $7-2\Pi$ -Übergang wieder. Der obere Zustand (A<sup>2</sup> $\Pi$ ) ist prädissoziiert. Die beiden ysteme haben den unteren Zustand gemeinsam  $(X^2\Pi)$ . Der obere Zustand der Itraviolettbanden ist ein  ${}^2\Pi$  (B ${}^2\Pi$ ). Diese Angabe wird durch Rotationsanalyse eprüft. Die Vibrationskonstanten sind:  ${}^2\Pi_{3/2}$ :  $\omega_e = 490.6$ ,  $\omega_e x_e = 2.9$ ;  $\times 2\Pi_{1/2}$ : = 490,2 3,1.  $A^2\Pi_{3/2}$ :  $\omega_e - 2\omega_e x_e = 241,0$ ;  $A^2\Pi_{1/2}\omega_e - 2\omega_e x_e = 237,2$ . B  $7_{2/3}$ :  $\omega_e = 5391$ ,  $\omega_e x_e = 6.2$ ; B2/ $I_{1/2}$ : = 535.7  $\omega_e x_e = 6.3$ . Die Vibrationskonanten weichen ab von denen, die von Loomis und Watson früher gegeben wuren. Die Rotationsanalyse ergab folgende Konstanten:

otop Ag107:

954

 $0.3035 - 0.0025_5 (v + 1...) \text{ cm}^{-1}$   $0.50 \cdot 10^{-6} \text{ cm}^{-1}1.998 \cdot 10^{-8} \text{ cm}$ 2 T 3/ 2 2763/2 0.3020 - 0.0025 (v + 1/2) $D_0 - 1.71$   $r_0 - 2.074$ 2 T 2/ 2  $B_0 = 0.2816$ 2 76 X. 2  $D_0 = 1.68$  $B_0 = 0.2811$  $r_0 - 2,076$ 2 7 3/ 2  $D_0 = 0.50$   $r_0 = 1.947$  $B_0 - 0.3195$ otop Ag100  $0.3026 - 0.0024_{5} (v + 1/2) \text{ cm}^{-1}$ 0.50 · 10-6 cm-1 1,998 · 10-6 cm 2 Tt 2/ 2 271 2/ 2 0.3014 - 0.0026 (v + 1/2)0.43 2.002 272/2  $D_0 - 1,69$  $r_0 - 2,074$  $B_0 = 0.2809$  $10_{\circ} - 1,67$ 271/2  $r_0 - 2,076$  $B_0 = 0.2804$  $D_0 = 0.52$   $r_0 = 1.947$ 270 2/ 2  $B_0 = 0.3188$ 

v. Harlem.

12245 Henry H. Blau jr., John H. Shaw and Dudley Williams. A study of pressure broadening in the near infrared. Phys. Rev. (2) 93, 360, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Ohio State Univ.) Aus der Druckverbreiterung der P (6)- und P (8)-Rotationslinie der Grundschwingung von CO sowohl durch CO selbst wie auch durch Ar, N<sub>2</sub> und NH<sub>3</sub> wird eine Äquivalentlinienbreite abgeleitet. Sie erweist sich für die Druckverbreiterung durch Fremdgase angenähert proportional der Quadratwurzel aus dem Gesamtdruck. Aus den Äquivalentlinienbreiten können weiterhin die Verhältnisse der Stoßwirkungsquerschnitte A: N<sub>2</sub>, A: NH<sub>3</sub> und N<sub>2</sub>: NH<sub>3</sub> erhalten werden, die gut mit anderweitig erhaltenen Werten übereinstimmen.

12246 F. W. Dalby, F. P. Dickey and Dudley Williams. The infrared emission spectrum of CO in the 2.4  $\mu$  region. Phys. Rev. (2) 93, 361, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Ohio State Univ.) Das Emissionsspektrum von CO wird unter Benutzung von Sauerstoff-Acetylen bzw. Sauerstoff-Kohlenmonoxyd-Flammen mittels hochauflösender Gitter (7500 und 15000 Furchen/Zoll) beobachtet. Bandenköpfe für die Schwingungsübergänge 2–0, 3–1 und 4–2 werden gefunden und einzelne Linien des Übergangs 5–3 beobachtet.

Brügel.

Bd. 33, 10

12247 Yoshio Tanaka. On the new absorption bands of the oxygen molecule in the far ultraviolet region. J. chem. Phys. 20, 1728—1733, 1952, Nr. 11. (Nov.) (Tokyo, Japan, Univ. Education, Opt. Inst.) Verf. untersuchte mit einem Vakuumspektrographen (3 m-Gitter) die Absorptionsbanden des Sauerstoffmoleküls im Bereich zwischen 1000 und 1300Å. Erfand zwei neue Bandenzüge zwischen 1200 und 1290Å sowie einige schmale Kontinua nahe der kurzwelligen Grenze des Schumann-Runge-Absorptionskontinuums. Als Ursache für das diffuse Aussehen einiger Banden nimmt der Verf. Prädissoziation an und diskutiert in diesem Zusammenhang kurz die Existenz von Sauerstoffatomen in metastabilen ¹8-Zuständen in der oberen Atmosphäre.

12248 A. E. Douglas and P. M. Routly. The spectrum of the CN<sup>+</sup> molecule. Astrophys. J. 119, 303—311, 1954, Nr. 2. (März.) (Ottawa, Can., Nat. Res. Counc., Div. Phys.) Verff. berichten über zwei neue Bandensysteme, die sie¹Σ¹¹Σ¹Übergängen des CN<sup>+</sup> Moleküls zusehreiben. Sie wurden in einer Gasentladung mit Hohlkathode und Heliumfüllung, der eine geringe Menge C₂N₂ beigegeben war, erzeugt Das Gas strömte während der Entladung rasch durch das Rohr. Die Molekülkonstanten werden für beide Systeme abgeleitet. Vier weitere Banden, die in der Entladung auftraten, deren Ursprung jedoch unbekannt ist, werden beschrieben. Miczaika.

12249 L. H. Suteliffe and A. D. Walsh. The ultraviolet absorption spectrum opnitric oxide. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 66, 209–216, 1953, Nr. 3 (Nr. 399 A) (März.) (Leeds, Univ., Dep. Chem.) Es wird vermutet, daß die vier bei Leifson (s. diese Ber. 7, 1171, 1926) nicht zugeordneten Banden oberhalb 1645 Åzum $\beta$ -System gehören mit  $v'=13\ldots,16$ . Zwischen 13 und 14 tritt Anomalie auf, die in dei gleichen Gegend liegt wie der scharfe Abbruch der  $\delta$ -Banden hinter v'=2 Die Bande v'=17 fehlt, an ihrer Stelle erscheint die Bande v'=3 des Systems  $\varepsilon$  Die Leifsonsche Bande bei 1621 Å ist vermutlich die Bande v'=4 des  $\delta$ -Systems. Im  $\gamma$ -System tritt eine Störung in der Gegend von v'=3 auf. Die Erklärung der Beobachtungen ist allein auf Grund der bekannten Anregungszustände möglich, wenn man annimmt, daß die Potentialkurve  $^{3}$  In acheinander die Potentialkurven  $^{4}$   $\Sigma^{+}$ ,  $C^{2}$   $\Sigma^{+}$  und  $D^{2}$   $\Sigma^{+}$  schneidet und in den zugeordneten Bander entsprechende Störungen verursacht: Abschneiden des  $\gamma$ -Systems oberhalt

 $\gamma'=3$  und Störung des  $\beta$ -Systems bei etwa  $\nu'=8$ : Fehlen der Bande  $\nu'=3$  nd Störung der Bande  $\nu'=2$  des  $\delta$ -Systems sowie Störung bei  $\nu'=13$ , 14 im-System; Fehlen der Bande  $\nu'=17$  des  $\beta$ -Systems an der Stelle der gut ausebildeten Bande  $\nu'=3$  des ε-Systems. Die starken Banden unter 1500 Å gehören sahrscheinlich zu Rydberg-Übergängen, und zwar zu ziemlich hohen Schwinungsquantenzahlen. Die Überlappung der Schwingungsbanden und die Häufung er Rydberg-Niveaus bei Annäherung an die Ionisierungsgrenze ist verantortlich für das unübersichtliche Aussehen des Spektrums bei 1500-1300 Ånd macht eine Analyse äußerst schwierig.

A. Dalgarno and G. Poots. Approximate molecular orbitals. 1. The 1so<sub>g</sub> and oo<sub>u</sub> states of  $H_2^+$ . Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 343–350, 1954, Nr. 4 (Nr. 412A). Apr.) (Belfast, Queen's Univ., Dep. Appl. Math.) Die Aufstellung der exaken Wellenfunktionen des  $H_2^+$  (Bates, Ledsham und Stewart, Phil. Transoy. Soc. (A) 246, 215, 1953) und ihre Verwendung zur Berechnung seines madrupolmoments und von Oszillatorenstärken ermöglicht eine Abschätzung er Genauigkeit von mit Variationsmethoden erhaltenen molekularen Wellenmaktionen. Diskutiert wird die lineare Kombination einer Funktion, die für ernabstand  $R = \infty$  die richtige Form hat, und einer solchen, für die das bei R0 gilt. Für verschiedene Wahl der drei darin vorkommenden Parameter wurden wei Integrale, die bei der Berechnung des Quadrupolmoments auftreten, sowie er 1 so - 2po Übergangsintegrale für einen weiten Bereich von R1 berechnet and mit den exakten Werten verglichen. Ferner wurde die potentielle Energie es Elektrons im Feld der zwei Kerne bestimmt, und ihre Abhängigkeit sowie der Gesamtenergie von R2 wird diskutiert. Diese Abhängigkeit ist von Beseutung für die molekulare Bindung.

2251 R. F. Barrow, G. Drummond and P. B. Zeeman. Rotational analysis of the band system of the NS molecule. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 365 – 377, 1954, r. 4. (Nr. 412A). (1. Apr.) (Oxford, Univ., Phys. Chem. Lab.: Stellenbosch, iniv., Merensky Inst. Phys.) Für die Untersuchung wurden Aufnahmen von EEMAN (Canad. J. Phys. 29, 174, 1051) mit einem 7 m-Gitter benutzt. Die genaue rüfung der (0,0), (0,1), (1,0) Banden stützt die Auffassung, daß der obere Zuand nicht wie früher analog zum NO angenommen  $^2\Pi$  ist, sondern  $^2\Lambda$  mit einem leichgewichtskernabstand von 1,576<sub>8</sub> Å. Dagegen gehören vielleicht eine Anzahlach Rot abschattierter Banden, die außer dem  $\beta$ - und dem  $\gamma$ -System beobachtet urden, zu einem  $^2H$ - $^2H$ - $^4$  bergang, doch läßt sich Endgültiges darüber noch nicht gen. Sämtliche bekannten spektroskopischen Konstanten des NS sind zusamengestellt, und die Elektronenkonfiguration wird auf Grund dieses Materials skutiert.

252 R. F. Barrow, J. A. T. Jacquest and E. W. Thompson. The ultra-violet mission spectra of the gaseous monofluorides of gallium and indium. Proc. phys. Soc., and. (A) 67, 528 – 532, 1954, Nr. 6 (Nr. 414A), (1. Juni.) (Oxford, Univ., Phys. Lab.) Verwendet wurden Entladungsröhren mit vertikalen Hohlkathoden is hochhitzebeständigem Stahl, die mit Ga + AlF<sub>3</sub> bzw. In + AlF<sub>3</sub> gefüllt urden. Die Spektren stimmten weitgehend mit den Absorptionsspektren übern. Die Einzelergebnisse sind in Tabellen zusammengestellt. Bei GaF wurder Isotopieeffekt aufgelöst, der Abstand in zahlreichen Fällen gemessen. Prädisziation wurde weder bei GaF noch bei InF beobachtet. Eine Nachprüfung der üheren Absorptionsmessungen ergab zwei schwache Banden, die wahrscheind zu einem noch nicht bekannten System D — X<sup>1</sup> Z<sup>+</sup> gehören. Abschließend erden die Dissoziationsenergien diskutiert. Die neuen Werte für den ("II-Zu-

stand des GaF liefern für diesen in Ga ( $^2P_{3/2}$ ) + F ( $^2P$ ) dissoziierenden Zustand 143,5  $\pm$  0,6 kcal. In F C $^1\Pi$  ergibt 125,4 $\pm$ 0,6 kcal. In F B $^3\Pi$  dissoziiert wahrscheinlich in In ( $^2P_{\frac{1}{2}}$ ) + F ( $^2P$ ) G. Schumann.

12253 R. F. Barrow and H. C. Rowlinson. The absorption spectrum of gaseous aluminium monofluoride in the Schumann region. Proc. roy. Soc. (A) 224, 134 bis 140, 1954, Nr. 1156. (9. Juni.) (Oxford, Univ., Phys. Chem. Lab.) Das Absorptionsspektrum von gasförmigem Aluminium-Fluorid wurde zwischen 1250 und 2000 Å untersucht. Sechs neue Singulettbanden wurden gefunden. Vier von den angeregten Zuständen wurden auch in Emission beobachtet, bei Übergängen zu dem niedrigsten angeregten Singulettzustand A<sup>1</sup>m bei größeren Wellenlängen. Die Energien und Dissoziationsprodukte einiger Zustände werden diskutiert.

Busz.

G. Schumann.

12254 L. F. H. Bovey and W. R. S. Garton. The absorption spectrum of thulium. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67,476-477, 1954, Nr. 5 (Nr. 413 A). (1. Mai.) (Harwell, Berks., Atomic Energy Res. Est., Emiss. Spectrosc. Group; London, Imp. Coll., Dep. Astrophys.) Thuliumoxyd wurde bei ca. 2400°C auf Absorption untersucht. 88 Linien sind tabellarisch zusammengestellt. Das Beobachtungsmaterial reicht noch nicht zu einer eingehenden Termanalyse aus. Es wurden fast nur vom unteren Niveau des Grundzustandes (vermutlich <sup>2</sup>F<sub>o</sub>) herrührende Linien in Absorption beobachtet und lediglich zwei zum oberen gehörige, die übrigens die stärksten in Emission waren. Wahrscheinlich hängt das mit der Ofentemperatur zusammen. G. Schumann.

12255 A. G. Gaydon and A. R. Falrbairn. Pressure broadening in the spectrum of NO and its photodissociation. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 474–476, 1954, Nr. 5 (Nr. 413 A). (1. Mai.) (London, Imp. Coll., Dep. Chem. Engng.) Verff. nehmen Stellung zu den Beobachtungen von Moore, Wulf und Badger (J. chem. Phys. 21, 2091, 1953) über Photodissoziation im Bereich des  $\gamma$ -Systems und der im Zusammenhang damit wieder vorgebrachten Vermutung, daß die von Naudé (s. diese Ber. 11, 2701, 1930) gefundene ungewöhnlich starke Druckverbreiterung bei diesem System auf induzierte Prädissoziation zurückzuführen sei. Eine solche wäre von beträchtlicher Bedeutung für die Dissoziationsenergien von NO und N<sub>2</sub>. Kontrollversuche mit 2 Torr NO + 1 at N<sub>2</sub> ergaben keine außergewöhnliche Druckverbreiterung. Die Feststellungen von Naudé werden vor allem auf seinen langen Lichtweg zurückgeführt, evtl. auch auf seine langen Expositionszeiten. Die Photodissoziation bei Moore u. a. wird der sekundären Reaktion NO + h  $\nu$  = NO\*, NO\* + NO = N<sub>2</sub> + O<sub>2</sub> zugeschrieben und für die Dissoziationsener-

12256 D. R. Bates, R. T. S. Durling, S. C. Hawe and A. L. Stewart. Properties of the hydrogen molecular ion. IV. Oscillator strengths of the transitions connecting the lowest even and lowest odd  $\sigma$ -states with higher  $\sigma$ -states. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 533-539, 1954, Nr. 6 (Nr. 414 A). (1. Juni.) (Belfast, Queen's Univ., Dep. Appl. Math.) Behandelt werden die Übergänge  $\log_{\sigma} - 3p\sigma_{uv} \log_{\sigma} - 4p\sigma_{uv} \log_{\sigma} - 4p\sigma_{u$ 

gien von NO und N2 als unwichtig angesehen.

12257 T. F. Royers. Absolute intensity of water-vapor absorption at microwave requencies. Phys. Rev. (2) 93, 248-249, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Cambridge, Mass., Air Force Cambridge Res. Center.) Unter Heranziehung neuerer Messungen des Wasserdampfspektrums wird der Anteil der langwelligen Ausläufer kurzwelliger Linien, auch von Wassermolekülen mit Isotopen des O und H, an der Absorption n der Nähe der Linie 1,348 cm neu berechnet. Es zeigt sich, daß auch so keine Erklärung für die Diskrepanz zwischen beobachteten und berechneten Absolutwerten der Absorption zu gewinnen ist. Der Autor hält daher Veränderungen in der Druckverbreiterung bei der Wechselwirkung von Absorptionslinien für wahrcheinlich.

12258 Jean Lecomte. Le spectre infrarouge et l'étude de l'eau dans les solides. I. Inroduction générale et position de la question. J. Chim. phys. 50, C 53—C 64, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Sorbonne, Lab. Rech. Phys.) Allgemeine Einführung in die Iltrarotspektroskopie der H2O-Molekel. Überblick über die bisher vorliegenden Intersuchungen und ihre Ergebnisse bezüglich Bandenlage (aus Absorption und Reflexion), Dispersionsverlauf, spektrale Änderungen mit der Temperatur und m gelösten Zustand, sowie Einfluß des Kristallwassers. Brügel.

2259 Cl. Duval et J. Lecomte. Le spectre infrarouge et l'étude de l'eau dans les olides. II. Quelques déterminations expérimentales. J. Chim. phys. 50, C64-C71,953, Nr. 9. (Sept.) (Sorbonne, Lab. Rech. Phys.) Untersuchungen über die Lage ind Intensität der von der OH-Gruppe herrührenden ultraroten Banden in erschieden hydratisierten Kristallen, woraus Schlüsse über den Assoziationsgrad ezogen werden können. Brügel.

2260 D. E. Bethell et N. Sheppard. Le spectre infrarouge de l'acide nitrique monoydraté. J. Chim. phys. 50, C 72-C 74, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Cambridge, Engl., Jniv., Dep. Colloid Sci.) Die UR-Spektren von HNO3 und HNO3 · H2() erwiesen ich als identisch, woraus, in Übereinstimmung mit den Ergebnissen anderer Intersuchungsmethoden, geschlossen wird, daß die Säure bei diesen Konzentraionen nicht dissoziiert ist. Unterhalb 2000 cm-1 erweist sich das Spektrum von HNO<sub>3</sub> · H<sub>2</sub>O im flüssigen Zustand als verschieden von dem im festen Zustand. Als NO<sub>3</sub>-Banden werden daraus die Wellenzahlen 738, 815 und 1381 cm<sup>-1</sup> anesprochen. Dann muß das verbleibende H-Atom der H2()-Molekel unter Bildung es Hydroxoniumions H<sub>3</sub>O- beigefügt sein; ihm werden Banden bei 1134 und 670 cm<sup>-1</sup> zugeschrieben. Brügel.

2261 Ludwig Holleck und Dietrich Eckardt, Komplexbildung und Termanfspalung im Absorptionsspektrum Seltener Erden. Z. Naturf. 8a, 660 664, 1953. Vr. 10. (Okt.) (Hamburg, Univ., Inst. Phys. Chem.; Bamberg, Hochschule, Chem. nst.) Der Verlauf der Komplexbildung bei Seltenen Erden in wäßriger Lösung ird mit absorptionsspektroskopischen Messungen an Termaufspaltungen verolgt. Es handelt sich bei den vorliegenden Komplexen durchwegs um mehrasische organische Säuren, deren Ionisationsgrad weitgehend von der H-Ionenonzentration der Lösung abhängig ist. Es zeigt, sich, daß bei Veränderung des H-Werts in verschiedenen Gebieten verschiedene Komplexe sowie verschiedene erhältnisse Seltene Erde zu Komplexbildner auftreten. Bei fortschreitender H-Anderung werden Zwischenkomplexe gleicher Symmetrie bei o-Cyclohexaniamin-N, N'-Tetraessigsäure und Äthylendiamintetraessigsäure gefunden, bei urchaus verschiedenen Aufspaltungsbildern der Endkomplexe im Alkalischen. dies wird durch die Gleichartigkeit der Strukturen der Komplexbildner und die ichtere Umorientierungsmöglichkeit des letzteren erklärt. Die Termaufspaltungen liegen bei Neodym, Praseodym und Samarium in derselben Größen ordnung. Die Grundtermaufspaltung beträgt beim Citratkomplex des Praseodyn 220 bis 230 cm<sup>-1</sup>.

H. Maier.

12262 L. Holleck und D. Eckardt. Termaufspaltung im Absorptionsspektrum von Erbium und Thulium in Komplexen. Z. Naturf. 9a, 347—348, 1954, Nr. 4. (Apr. Berichtigung ebenda S. 476, Nr. 5. (Mai.) (Hamburg, Univ., Inst. Phys. Chem. Bamberg, Hochschule, Chem. Inst.) Bei den Seltenen Erden spricht das Absorptionsspektrum von Komplexlösungen durch innerelektrische Felder ver schieden an, bei 4750 Å des Nd ist es empfindlich. Bei Anwendung des Steinheil Dreiprismen-Spektrograph und rotierendem log. Sektor ähnelten sich Erbium mit dem Grundzustand  $^4J_{15/2}$  und Nd mit dem Grundzustand  $^4J_{9/2}$ . Es hatte die Konzentration 0,05 m. Die Schichtdicke der Lösung betrug 30 mm. Er Cl<sub>3</sub> und Nd wurden mit Äthylendiamintetraessigsäure als Komplexsalze bei verschiede nen ph-Werten aufgespalten und waren gleichartig. Thulium zeigte nur be Zitronensäure eine Termaufspaltung des Absorptionsspektrums der 6820 Å Linie ( $^3H_6 \rightarrow ^3H_4$ ) in alkalischer Lösung.

12263 F. F. Marmo. Absorption coefficients of nitrogen oxide in the vacuum ultraviolet. J. opt. Soc. Amer. 43, 1186—1190, 1953, Nr. 12. (Dez.) (Cambridge, Mass. Air Res. Devel. Command, Air Force Cambridge Res. Center, Geophys. Res. Directorate and Harvard Univ., Dep. Chem.) Mit Hilfe einer früher beschriebenen photoelektrischen Methode (K. Watanabe und E. C. Y. Inn. s. diese Ber. S. 2112) wurden die Absorptionskoeffizienten von NO zwischen 1100 und 2300 Å aufgenommen. Für die Untersuchungen wurden LiF-Zellen verwendet, in denen der NO-Druck zwischen 0,3 und 100 Torr variiert wurde. Zwischen 1100 und 1400 Å fand sich ein kontinuierliches Absorptionsspektrum mit Absorptionskoeffizienter von 40 –200 cm<sup>-1</sup> (67,5 cm<sup>-1</sup> bei Lyman alpha = 1216 Å). Im selben Gebiet liegt eine Reihe schwacher diffuser Banden, die auf Präionisation schließen lassen. Zwischen 1350 und 2300 Å liegen verschiedene Systeme scharfer Banden, unter denen sich auch die bekannten Banden s, σ, ε und γ befinden. Oberhalb 1900 Å beobachtet man geringe Überlappung, während sich die Banden bei kürzeren Wellen stark überlappen. Die relative Intensitätsverteilung der Banden s, σ, ε und γ wird bei verschiedenen Drucken aufgenommen und diskutiert.

H. Maier.

12264 T. C. Hall Jr. and F. E. Blacet. Separation in the absorption spectra of  $NO_1$  and  $N_2O_4$  in the range of 2400-5000 A. J. chem. Phys. 20, 1745-1749, 1952, Nr. 11. (Nov.) (Los Angeles, Calif., Univ., Dep. Chem.) Bei verschiedenen Totaldrucken und damit verschiedenen Verhältnissen der beiden Komponenten werden die Absorptionskurven von Mischungen aus  $NO_2$  und  $N_2O_4$  zwischen 2400 und 5000Å aufgenommen. Mit Hilfe eines Differentialanalysators werden dann kontinuierlich über den ganzen Spektralbereich die Kurven der individuellen Absorptionskoeffizienten von  $NO_2$  und  $N_2O_4$  getrennt aufgezeichnet. Im Spektrum von  $N_2O_4$  wird keinerlei Feinstruktur beobachtet. Dies wird auf die geringe Energie der N-N-Streckfrequenz zurückgeführt.

12265 S. E. Stephanou, J. P. Nigon and R. A. Penneman. The solution absorption spectra of americium (111), (V), and (VI). J. chem. Phys. 21, 42-45, 1953, Nr. 1. (Jan.) (Los Alamos, New Mex., Univ. Calif., Scient. Lab.) Die Absorptionsspektren von Am (III), (V) und (VI) sowie von Eu (III) wurden in Perchlorsäure zwischen 2000 und 8000 Å aufgenommen. Die molaren Extinktionskoeffizienten für die verschiedenen Americiumarten werden angegeben. Bei Am (V) und (VI) zeigt sich weder im Sichtbaren noch im UV eine Schwingungsfeinstruktur, wie sie bei U (VI), Np (VI), Np (V), und Pu (VI) beobachtet wird. Infrarotunter-

suchungen zeigen jedoch, daß die Uranylstruktur sich in Np (VI), Pu (VI) und Am (VI) wiederholt. Die Feinstruktur wird auf symmetrische Metall-Sauerstoff-Schwingungen in Ionen des Typs MO<sup>+</sup>, und MO<sup>++</sup>, zurückgeführt.

I. Maier.

12266 A. M. Bass. The optical absorption of sulfur. J. chem. Phys. 21, 80 – 82, 1953, Nr. 1. (Jan.) (Cambridge, Mass., Inst. Technol., Lab. Insulation Res.) Mit Schichtdicken von 19 bis 317  $\mu$  wurde das Absorptionsspektrum von flüssigem Schwefel von 110 bis 400 °C zwischen 3800 und 7000 Å aufgenommen, ebenso das Absorptionsspektrum von S in Äthylalkohol bei 22 °C und das Dampfspektrum zwischen 140 und 220 °C. Die Messungen zeigen die Existenz eines Achterrings (S<sub>8</sub>), der bei höherer Temperatur zerfällt. Im flüssigen Zustand verschiebt sich die Absorptionskante um 6,20 Å/°C mit steigender Temperatur nach größeren Wellenlängen. Diese Verschiebung wird auf thermische Anregung der Schwingungniveaus der Schwefelmoleküle zurückgeführt. H. Maier.

12267 E. D. Bergmann et S. Pinchas. Influences structurelles sur la fréquence infrarouge du carbonyle. J. Chim. phys. 49, 537-544, 1952, Nr. 10. (Okt.) In Fortsetzung früherer Veröffentlichungen (Bull. Soc. Chim. 18, 661, 1951) wird über weitere Untersuchungen berichtet, die den Einfluß der chemischen Konstitution der betrachteten Moleküle auf die Frequenz der Carbonylschwingung und ihren Bindungscharakter hat. Für die Benzologen des Fluorenons wird gegenüber Fluorenon eine geringe Zunahme des ionischen Charakters der Carbonylbindung festgestellt, die mit der Anzahl der beigefügten Kerne wächst. Methylierte Fluorenone zeigen nur einen geringen Effekt. Die Bromierung beeinflußt den ionischen Charakter der Bindung nur wenig in Richtung abnehmender Polarität. Stärkere Effekte findet man bei aromatischen Aldehyden und Ketonen mit basischen Substituenten, wobei vor allem die para-Verbindungen hervorstechen. Stärkere Ausprägung des ionischen Bindungscharakters zeigt sich auch bei ungesättigten Carbonylverbindungen, wie den Chinonen, Cylohexenonen, Cyclopentenonen, sowie den Methylen-Anthronen. In der Reihe der Cycloalkanone ist die Ringspannung von wesentlichem Einfluß auf die Carbonylfrequenz, wobei eine Ringvergrößerung mit einer Frequenzerniedrigung parallel geht. Ebenso wirkt Mehrfachsubstitution in der Umgebung der Carbonylgruppe, während eine einzige Methylgruppe ohne Einfluß bleibt. Ein den Verhältnissen bei den Cycloalkanonen ähnlicher Effekt wird für einige a-Hydrindone gefunden. Von vier untersuchten Anilen erweist sich das des Benzophenons erheblich ionischer als das des Methylisobutylketons. während das des Fluorenons und des Diphenyl 2,3 indons eine Zwischen-Brügel. tellung einnehmen.

12268 Richard B. Bernstein, Adon A. Gordus and Forrest F. Cleveland. Substituted methanes. XII. Infrared spectral data for deuterotrichloromethane. J. chem. Phys. 20, 1979, 1952, Nr. 12. (Dez.) (Chicago, Ill., Inst. Technol., Spectrosc. Lab., Dep. Chem.; Dep. Phys.) Neue Untersuchungen an  $(Cl_3l)$  mit höchstens 1% Gehalt an  $CCl_3H$  unter Benutzung eines Perkin-Elmer-Doppelstrahlspektrometers erauben unter Hinzunahme von Raman-Daten eine vollständige Deutung des im Bereich von 2 bis  $15\,\mu$  im gasförmigen und flüssigen Zustand beobachteten Spektrums (Grundschwingungen s. Tabelle). Die Abweichungen der beobachteten von den berechneten Werten der Schwingungsfrequenzen, wenn die Grundschwingungen des Gaszustandes benutzt werden, sprechen für die Existenz weier etwas verschiedener Sätze der Grundschwingungen im gasförmigen und lüssigen Zustand.

Deutung	· Typ	Gas	Flüssigkeit
$v_1$	a ,	2266 cm <sup>-1</sup>	2259 cm <sup>-1</sup>
v <sub>2</sub>	a 1	655	651
$v_3$	a 1	365	365
$v_4$	е	913	905
$v_{\bar{a}}$	e	746	734
$v_{\rm s}$	· e	262	262

Brügel.

Bd. 33, 1

12269 Allons Weber, Arnold G. Melster and Forrest F. Cleveland. Substitute methanes. XIV. Vibrational spectra, potential constants, and calculated thermodynamic properties of bromochloromethane. J. chem. Phys. 21, 930—933, 1952. Nr. 5. (Mai.) (Chicago, Ill., Inst. Technol., Spectrosc. Lab., Dep. Phys.) Aus der UR- und Raman-Spektrum von CH<sub>2</sub>BrCl mit halbquantitativen Intensitäts angaben und quantitativen Werten des Depolarisationsfaktors wird durch ein Normalkoordinatenrechnung nach der Methode der Wilsonschen FG-Matri ein passender Satz der Kraftkonstanten berechnet. Die Rückrechnung de Schwingungsfrequenzen damit stimmt bis auf 0,5% mit den Beobachtunge überein. Weiter werden die thermodynamischen Eigenschaften im Temperatur bereich von 100 bis 1000°K berechnet.

12270 L. F. H. Bovey. Rotation-vibration spectra of diatomic and simple polyatomic molecules with long absorbing paths. X. The spectrum of tri-deuteromethane in the photographic infrared. J. chem. Phys. 21, 830—836, 1953, Nr. 5. (Mai.) (Ottawa Can., Nat. Res. Counc., Div. Phys.) Die Untersuchung des Absorptionsspektrum von  $\mathrm{CD_3H}$  im photographischen UR mit einem 21-Fuß-Gitter liefert zwei Bande bei 8870 und 11590Å, beide mit PQR-Struktur, wobei für die letztgenannte di K-Aufspaltung deutlich erkennbar ist. Aus der Rotationsstruktur beider Bande ergibt sich für die Rotationskonstante im Grundzustand der Wert  $\mathrm{B_o}=3,2787\pm0,0010~\mathrm{cm^{-1}}$ . Daraus folgt für das Trägheitsmoment senkrecht zur Symmetrie achse  $\mathrm{I_{oB}}=8,534\cdot10^{-40}~\mathrm{g~cm^2}$  und schließlich für den Abstand  $\mathrm{r_o}$  (C-H) =  $1,09193\pm0,00017~\mathrm{Å}$ . Dieser letzte Wert wird verglichen mit den entsprechen den an den Molekülen  $\mathrm{CH_4}$  und  $\mathrm{CH_3D}$  gefundenen.

12271 G. J. Minkoff. The infra-red absorption spectra of organic peroxides. Proc rov. Soc. (A) 224, 176-191, 1954, Nr. 1157. (22. Juni.) (London, Imp. Coll. Sci. a Technol., Dep. Chem. Engng. a. Appl. Phys. Chem.) Die Absorptionsspektrei von über dreißig organischen Peroxyden sind im Bereich von 3 bis 15 μ in Lösun gen oder als reine Flüssigkeiten untersucht worden, um Hinweise für die Anwesen heit einer charakteristischen Peroxyd-Gruppe bei der Analyse von Verbrennungs produkten aufzufinden. Fast alle Peroxyde haben zwischen 10,5 und 12 μ wenig stens eine, oftmals mehrere Banden mittlerer Stärke. Bei H2O2 wird die Bande bei 11,4 \(\mu\) der Valenzschwingung der O-O-Gruppe zugeschrieben, und Berech nungen der Schwingungsfrequenzen des R-O-O-R-Systems unter der Annahme einer gewinkelten Struktur weisen auf das Vorhandensein einer entsprechender Bande hin. Aus der Diskussion der Struktur wird geschlossen, daß im Bereicl von 10 bis 12 µ eine mittelstarke O-O-Bande bei den Hydroperoxyden, eine schwä chere bei den Peroxyden existiert. Wegen der Anwesenheit anderer Banden, derei Träger diksutiert werden, sind die Peroxyd-Banden nur schwer zu identifizieren Die Hydroxyl-Valenzschwingungen deuten bei den Alkyl-Hydroperoxyden an scheinend auf alkoholähnliche Wasserstoffbindungen, bei der Acyl-Hydroper oxyden jedoch auf eine andersartige, noch nicht völlig geklärte Art der Bindung - vielleicht Chelatbindung - hin. H.-J. Hübner.

Ultrarote Spektren. S. auch Nr. 11792.

12272 Ernst Ruch und Hans Joachim Brüchner. Zum spektroskopischen Verhalten der Polyacene. Z. Naturf. 8 a, 717–718, 1953, Nr. 11. (Nov.) (München, T. H., Phys.-Chem. Inst.) Bei den Polyacenen verschiebt sich die kurzwelligere der beiden ersten Absorptionsbanden mit zunehmender Ringzahl nach längeren Wellen. Dieser Befund wird durch die Überlagerung zweier Effekte erklärt. Nach Platt (s. diese Ber. 29, 422, 1950) kann man näherungsweise das spektroskopische Verhalten der Acene durch eine Analyse der Zustände eines mit den  $\pi$ -Elektronen des betrachteten Acens besetzten Kreises verstehen, dessen Umfang gleich der Summe der Abstände der Kohlenstoffatome auf der Peripherie des Moleküls ist. Im vorliegenden Fall erscheinen die beiden angeregten Zustände auf dem Plattschen Kreis nur durch eine Drehung der Elektronenwolke der vier energetisch höchsten Elektronen voneinander verschieden. Die verschieden orientierte Lage der Elektronenverteilung zum Kohlenstoffgerüst ergibt einen Anteil der Energieaufspaltung. Der andere entsteht durch Deformation des Plattschen Kreises auf das wirkliche Molekül. Beide Effekte zusammen ergeben eine sehr gute Übereinstimmung mit dem Experiment. H. Maier.

12273 Hans von Euler, Hans Hasselquist und Gunnar Hanshoff. Über die UV-Absorption in Lösungen von Reduktonen. 1. Z. Naturf. 8b, 636-640, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Stockholm, Univ., Inst. org.-chem. Forschg.) Bei der Oxydation von Ascorbinsäure mit H<sub>2</sub>O<sub>2</sub> und PtO verschwindet innerhalb von 30 min die UV-Absorption: nach 42h beginnt sich ein Maximum bei 3000 Å auszubilden. Es wird gezeigt, daß die in alkalischer Glukoselösung bei 3100 Å beobachtete Absorption mit der in Lösung von Triose-Reduktion bestehenden identisch ist. Nach Spaltung des Halbacetalringes tritt die Glukose als Anion auf, das als Endiolat-Ion vorliegt. In einer Reaktionsmischung von 0,02-n-Glukose und 0,02-n-NaOH, in der Tillmanns Reagens noch deutlich entfärbt wird, läßt sich keine UV-Absorption mehr nachweisen.

12274 W. Lautsch, G. Kurth und W. Broser. Reflexionsspektren von Ligninpräparaten und verwandten Verbindungen. Z. Naturf. 8b, 640 – 643, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Berlin, Freie Univ., Inst. Org. Chem.) Die Reflexionsspektren von Ligninpräparaten und -Modellsubstanzen zwischen 2500 und 3900 Å zeigen gegenüber den Durchstrahlungsspektren eine durchschnittliche Verschiebung von 200 bis 300 Å nach längeren Wellen. Die Vermutung, daß im Lignin Cumaran-Systeme vorkommen, wird durch die Untersuchungen gestützt, während die Frage nach Ketogruppen im Lignin nicht geklärt werden konnte.

12275 G. Briegleb und J. Czekalla. Untersuchungen über zwischenmolekulare Bindungen durch intermolekulare Resonanzmesomerve. II. Optische und dielektrische Untersuchungen an Verhindungen vom Chuhydrontyp. Z. Elektrochem. 58, 249 bis 263, 1954, Nr. 4. (Mai.) (Würzburg, Univ., Chem. Inst., Phys.-Chem. Abt.) An den Molekülverbindungen Chloranil-Hexamethylbenzoi, Chloranil-Dimethylanilin und Chinon-Dimethylanilin wurden in CCl<sub>4</sub> Absorptionsmessungen mit dem Beckman-Spektralphotometer durchgeführt und dielektrische nach einer Überlagerungsmethode. Die Gleichgewichtskonstanten Ke wurden hieraus zu 9,25. 3,40 und 0,30 (Mol'Liter)-1 berechnet, die Bildungswärmen 4H zu -5,15;-4,86 und -1,33 keal und die Dipolmomente zu 1,00; 2,64 und 1,53 D. Verff. nehmen eine Art zwischenmolekulare Resonanzmesomerie nach AB  $\rightarrow$  A-B+ an. Im Grundzustand beträgt der Anteil der polaren Struktur beim Chloranil-Hexamethylbenzol etwa 5%, im angeregten Zustand ist er jedoch bedeutend. Die Absorptionsstärke der für den Elektronenübergang von der Base zum Chinon

als Elektronenakzeptor charakteristischen Banden wird aus den Messungen ermittelt und aus dem Dipolmoment quantenmechanisch berechnet. Die Übereinstimmung ist bei Chloranil-Hexamethylbenzol gut. Die Ringebenen der beiden Komponenten müssen parallel gelagert sein mit einer gemeinsamen Symmetrieachse.

M. Wiedemann.

12276 C. Wippler. Etude théorique de la diffusion de la lumière par des sols de batonnets orientés. J. Chim. phys. 51, 122–128, 1954, Nr. 3. (März.) (Strasbourg, Centre Rech. Macrom.) Für Lösungen stäbehenförmiger Partikeln wird der Einfluß eines orientierenden Felds auf die Intensität der Lichtstreuung untersucht. Berechnet wird der Fall geringer Grade von Orientierung durch ein elektrisches oder ein hydrodynamisches Feld. Der Parameter L/ $\lambda$ , das Verhältnis der Länge der Stäbehen zur Wellenlänge des Lichts, ersetzt die optische Anisotropie und die Länge L kann aus den Messungen abgeleitet werden. Verf. weist auf die Beziehungen zur Messung der Strömungsdoppelbrechung und des Kerr-Effektes hin und hebt die Vorteile der Lichtstreuungs-Methode hervor. Auf die Unterschiede in den nach verschiedenen Verfahren erhaltenen Mittelwerten der Dimensionen bei polydispersen Lösungen wird besonders hingewiesen. M. Wie de mann.

12277 Gaston Berthier. Calcul des probabilités de transition relatives aux spectres électroniques des hydrocarbures non saturés. J. Chim. phys. 51, 137—138, 1954, Nr. 3. (März.) (Paris, Inst. Radium.) Die mit Hilfe der Matrixelemente des Dipolmoments und die mit Hilfe der Matrixelemente der Bewegungsgröße berechneten Werte für die Oszillatorenstärke in ungesättigten Kohlenwasserstoffen (Äthylen, Butadien und Fulven) werden mit den experimentellen Werten verglichen. Während erstere sehr stark herausfallen (Faktor 2), geben letztere in fast allen Fällen gute Übereinstimmung. Die Methoden werden im einzelnen diskutiert.

12278 Melvin Calvin and H. Ward Alter. Substituted stilbenes. I. Absorption spectra. J. chem. Phys. 19, 765—767, 1951, Nr. 6. (Juni.) (Berkeley, Calif., Univ., Dep. Chem.) Die Absorptionsspektren der Cis- und Trans-Isomere von Stilben, p-Methoxystilben, p-Mitrostilben, p-Methoxy-p'-Nitrostilben und p-Amino-p'-Nitrostilben in Äthanol wurden zwischen 2200 und 5000 Å aufgenommen. Mit Zunahme der Wechselwirkung zwischen den Enden des Moleküls verschiebt sich die Hauptbande nach längeren Wellen. Die Spektren der geometrischen Isomeren von p-Amino-p'-Nitrostilben in HCl verschiedener Konzentrationen in Aethanol werden mit denen aus früheren Arbeiten verglichen (CALVIN und BUCKLES, J. Amer. chem. Soc. 62, 3324, 1940). Die beobachteten Verschiedenheiten in den Spektren werden verschiedenen Dissoziationsgraden der Salze zugeschrieben. H. Maier.

12279 R. H. Knipe, H. Sponer and C. D. Cooper. Temperature dependence of the naphthalene bands at 3200-2900 A. J. chem. Phys. 21, 376-377, 1953, Nr. 2. (Febr.) (Durham, North Carol., Duke Univ., Dep. Phys.; Athens, Georgia, Univ., Dep. Phys.) Um die Bandensysteme von Naphthalin zwischen 2900 und 3200 Å zuordnen zu können, wird die Temperaturabhängigkeit der Intensität der beiden Banden bei 31513 und 32454 cm<sup>-1</sup> untersucht. Zunächst wurde die Zahl der Moleküle in der Absorptionszelle konstant gehalten und die beiden Banden in 1. Ordnung mit einem 3 m-Gitterspektrographen bei 150°, 100° und 60° C aufgenommen und mikrophotometrisch die Größe R = r·e-E/kT gemessen (r = Übergangswahrscheinlichkeit der 1-0-Bande bezogen auf die 0-1-Bande E = Energiedifferenz zwischen den Grundzuständen der beiden Banden). Dann wurde die Zahl der Moleküle in der Küvette dadurch variiert, daß bei konstanter Temperatur (100°C) der Druck genügend geändert wurde, um den Boltzmann-Faktor einer

ngenommenen Schwingung von 476 cm<sup>-1</sup> im Grundzustand der Bande bei 1513 cm<sup>-1</sup> zu kompensieren. r ergab sich zu etwa 1. Daraus ergibt sich, daß die eiden Banden die 0-0-Banden zweier verschiedener, sich überlappender Elektronensysteme verschiedener Intensität sind.

H. Majer

2280 Paul Wagner and A. B. F. Duncan. The absorption spectrum of cyclopropan n the vacuum ultraviolet. Note on the absorption spectrum of methyl cyclopropane. . chem. Phys. 21, 516--519, 1953, Nr. 3. (März.) (Rochester, N. Y., Univ., Dep. hem.) Das mit großer Dispersion zwischen 600 und 2200 A aufgenommene Aborptionsspektrum von Cyclopropan zeigt drei sehr breite Elektronenübergänge, eren Maxima bzw. bei 1594, 1449 und 1202 A liegen. Bei 1123 A beginnt ein debiet kontinuierlicher Absorption. Bei kürzeren Wellen können keine Überänge mehr beobachtet werden. Zwischen 1889 und 1816 A erstreckt sich ein chwaches Bandensystem, das aus zwölf Banden besteht. Auf Grund der Moleular Orbitals von Cyclopropan wird geschlossen, daß die ersten Elektronenbergänge durch Anregung eines Elektrons von einer Bindungsschale entstehen. ie hauptsächlich im Kohlenstoffring liegt, während es sich bei dem schwachen Bandensystem um einen verbotenen Übergang handelt. Die Banden dieses Sytems werden im einzelnen diskutiert. Das Spektrum von Methylcyclopropan aufgenommen zwischen 1625 und 2400 Å) zeigt bei 0,5 Torr zwei enge Banden ei 49468 und 48383 cm<sup>-1</sup>, die sich mit steigendem Druck nach kürzeren Wellen erschieben. Das Spektrum wird kurz diskutiert.

2281 S. Sambursky, A. Halperin and H. Henig. The effect of pressure and tempeature on the absorption spectrum of benzene in the near ultraviolet. J. chem. Phys. 1, 2041 – 2044, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Jerusalem, Isr., Hebrew Univ., Dep. Phys.) Das Absorptionsspektrum von Benzoldampf wurde zwischen 37 000 und 42 000 cm-1 ei Temperaturen von 20 - 287°C (kritische Temperatur) und den entsprechenden ättigungsdrucken (einige mmHg bis 50 Atm) photographisch aufgenommen. Die Intensitätsverteilung innerhalb der einzelnen Bandengruppen ändert sich nit der Temperatur (da sich der Boltzmann-Faktor ändert) und damit auch die age der Maxima. Dagegen läßt sich keine Verschiebung der Frequenzen der componenten der Gruppen feststellen. Daraus wird geschlossen, daß der Einuß der zwischenmolekularen Kräfte auf die Bandenfrequenzen sehr klein ist. a man aber in flüssigem Benzol eine Rotverschiebung gegenüber dem Dampfoektrum beobachtet, wird angenommen, daß durch die zwischenmolekularen räfte sich die relativen Intensitäten der Komponenten in den Gruppen ändern nd dadurch eine scheinbare Verschiebung hervorrufen. Der Einfluß der Tropfenahl und -größe in gesättigtem Dampf auf das Spektrum wird diskutiert.

H. Maier.

2282 Serge Nikitine et Sabry G. El Komoss. Application du modèle métallique nant compte de ramifications au calcul de spectre de quelques cyanines remarquables. R. Acad. Sci., Paris 236, 62 – 64, 1953, Nr. 1. (5. Jan.) Bei der Durchrechnung er Absorptionsspektren verschiedener Cyanine mit Hilfe des Metallmodells ehen, wenn man die Verzweigungen der Kette berücksichtigt, ausnahmsweise eine unbekannten Parameter ein. Der Vergleich mit der Erfahrung ergibt Übernstimmung, die für die Theorie mit M-1-Elektronen überraschend gut ist.

H. Maier.

2283 Serge Nikitine et Sabry G. El Komoss. Etude théorique et expérimentale du pectre d'absorption de quelques colorants. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 279—281, 953, Nr. 3. (19. Jan.) Die Absorptionsspektren zwischen 200 und 600 mµ von yroxin und Rosamin wurden mit Hilfe des Metallmodells unter Berücksichgung der Verzweigung der Ketten berechnet und experimentell untersucht

sowie mit dem Spektrum von Rhodamin B verglichen. Die Übereinstimmung zwischen Theorie und Experiment ist gut. Es wird gezeigt, daß die erste UV Bande von Rosamin und Rhodamin B einer äußeren Gruppierung der Polymethinkette zuzuordnen ist.

H. Maier.

12284 Modeste Martynoff. Spectres d'absorption et structure des composés amino azoïques. II. Sur quelques aminobenzènazonaphtalènes et leurs sels. C. R. Acad. Sci. Paris 236, 87—89, 1953, Nr. 1. (5. Jan.) Die Absorptionsspektren einiger Amino derivate von Benzol-Azonaphthalinen (a oder  $\beta$ ) wurden über den ganzen sicht baren Spektralbereich untersucht. In neutralem Alkohol haben alle Azoamine dinormale Azostruktur. In 0,1-n-chlorwasserstoffsaurem Alkohol hängt ihr Verhalten von der Konstitution des Moleküls ab. Die 1,3-Derivate zeigen Azover halten, während die 1,4- und 1,2-Derivate verschiedene Mengen einer isomerer Form enthalten, die chinonische Struktur zu haben scheint. H. Maier.

12285 Pierre Maroni et Jacques-Emile Dubois. Étude spectrophotométrique dans le visible des complexes cuivriques de  $\beta$ -dicétones. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 90—92 1953, Nr. 1. (5. Jan.) Die Komplexe von  $\beta$ -Diketonen weisen zwischen 400 und 700 m $\mu$  zwei wesentliche Typen von Absorptionskurven auf, die von der An-ode Abwesenheit von Substituenten zwischen den beiden Carbonylgruppen abhängen Die Form dieser Kurven ändert sich außerdem mit dem Lösungsmittel und de Konzentration. Das Beersche Gesetz ist in einem bestimmten Wellenlängen bereich gültig. Eine Methode der spektralphotometrischen Dosierung mit Hilfe dieser Komplexe wird diskutiert.

12286 Panos Grammaticakis. Structure et absorption dans l'ultraviolet moyen des acides aminobenzènesulfoniques et de leurs dérivés. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 616 bis 612, 1953, Nr. 6. (9. Febr.) Das Verhalten der (0-, m,- und p-) Aminobenzosulfo säuren und einiger ihrer Derivate gegenüber dem Säureanhydrid, gegenüber Methyliodid und gegenüber UV-Licht kann auf Grund ihrer Spektren (aufgenommezwischen 220 und 340 mµ) gedeutet werden, wenn man annimmt, daß diese Sub

stanzen unter den Untersuchungsbedingungen als C<sub>5</sub>H<sub>4</sub> und C<sub>5</sub>H<sub>4</sub> NH<sub>5</sub> vorliegen, die beide reversibel ineinander umwandelbar sind. H. Maier.

Sichtbare und ultraviolette Spektren organischer Moleküle. S. auch Nr. 11807, 11808 12465.

12287 D. A. Long, A. H. S. Matterson and L. A. Woodward. Raman intensities of the totally symmetric vibrations of neopentane. Proc. roy. Soc. (A) 224, 33—43, 1954 Nr. 1156. (9. Juni.) (Oxford, Univ., Phys. Chem. Lab. a. Inorg. Chem. Lab. Die allgemeine Theorie der Polarisierbarkeit von chemischen Bindungen operiert u. a. mit der von Wolkenstein (Ber. Akad. Wiss. UdSSR 32, 185, 1941) stammenden Annahme, daß die Änderung der Bindungsrichtung, also der Valenzwinkel, die Polarisierbarkeit nicht beeinflußt. Als Folge davon kommt aller hauptsächlich in Winkeländerungen lokalisierbaren Molekülschwingungen in Raman-Effekt nur geringe bzw. verschwindende Intensität zu, sofern nicht die Molekülanisotropie einen Beitrag dazu leistet. Zur Prüfung der Berechtigung der Rasse A<sub>1</sub> von Molekülen sphärischer (tetraedischer) Symmetrie, weil für diese die Anisotropie verschwindet. Tatsächlich werden in hierzu gehörender Molekülen, wie z. B. C (CH<sub>3</sub>)<sub>4</sub> und Si (CH<sub>3</sub>)<sub>4</sub>, von den vorhandenen drei A<sub>1</sub>. Schwingungen nur die hauptsächlich in der Änderung von Valenzabständer

1954

lokalisierbaren Schwingungen v1 und v3 im RAMAN-Effekt mit starker Intensität gefunden, während die die Änderung des Valenzwinkels betreffende Schwingung v, nicht oder nur sehr schwach beobachtet wird. Eine Normalkoordinatenrechnung für Neopentan bestätigt diesen Befund. Die Rechnung wird für zwei Annahmen durchgeführt; 1. Annahme von Wolkenstein; 2. gewisse Einflüsse der Winkeländerung auf die Polarisierbarkeit der Bindung. Die Rechnungen führen beide Male auf je vier Sätze von Werten für die Ableitungen der Polarisierbarkeit bez. der C-C- und der C-H-Bindung, wovon wechselweise zwei numerisch gleich und nur durch die Vorzeichen unterschieden sind. Alle führen auf sehr geringe Intensität für v2, wobei die Wolkensteinsche Annahme der modifizierten Theorie durchaus nicht unterlegen ist.

12288 A. Simon und E. Steger. Raman-spektroskopische Strukturbestimmung des Trimetaphosphatanions. Naturwissenschaften 41, 186-187, 1954, Nr. 8. (Apr.) Dresden, T. H., Inst. Anorg. u. Anorg.-Tech. Chem.) Drei Strukturen des P3O9-Ringes sind denkbar, nämlich eben (D3h) oder gewinkelt (C3v) und dann in trans- oder cis-Form (C<sub>s</sub>). Bei den höheren Symmetrien D<sub>3h</sub> und C<sub>3v</sub> sind nach den Auswahlregeln von 30 möglichen Schwingungen nur 14 bzw. 17 zu erwarten. 14 Linien wurden beobachtet. Auch die Identifizierung von vier totalsymmetrischen Schwingungen und das depolarisierte Auftreten von ultrarotinaktiven Schwingungen sind eindeutige Beweise für das Vorliegen der Symmetrie D<sub>3h.</sub>

12289 L. Singh. On the effect of a strong electrostatic field on scattering. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 66, 309, 1953, Nr. 3 (Nr. 399 A). (März.) (Kanpur, Christ Church Coll., Dep. Phys.) Das Raman-Spektrum von CCl<sub>4</sub> bei Anregung mit der Hg-Linie 4358 Å wurde mit demjenigen verglichen, das entstand, wenn die RAMAN-Röhre zwischen zwei Platten mit einer Potentialdifferenz von 750 Volt lag. Die RAYLEIGH-Linien waren im Feld leicht nach Rot verschoben, desgleichen wenigtens eine RAMAN-Linie. Außerdem war die Intensität der ungeänderten Hg-Linien im Feld geringer. Zur Deutung wird angenommen, daß das Feld eine Orientierung der Moleküle bewirkt, die zu einer Anderung der Bedingungen ührt, unter denen die Streuung stattfindet. Als Stütze für diese Ansicht wird geltend gemacht, daß sich Frequenz und Intensität von RAMAN-Linien oft ändern, wenn ein Stoff aus dem flüssigen in den kristallinen Zustand übergeführt wird.

12290 Jean-Paul Mathieu et Lucienne Couture-Mathieu. Spectres de Raman et structure des cristaux de chlorure de cuivre et de chlorures doubles de cuivre et de nétaux alcalins. J. Chim. phys. 50, 573 - 579, 1953, Nr. 10. (Okt.) (Paris, Fac. Sei., Lab. Rech. phys.) Nach der Diskussion der über die Struktur des CuCl<sub>2</sub>. 2H<sub>2</sub>O and der Doppelchloride CuCl<sub>2</sub> · 2MeCl · 2H<sub>2</sub>() (mit Me = Rb, K, NH<sub>4</sub>) bekannten Daten werden die RAMAN-Linien der vier Verbindungen tabelliert und die der Niederfrequenzspektren des einfachen Salzes und der Doppelsalze interpretiert. Es folgo die Besprechung der Existenz der Gruppe CuCl2 (H2O)2 und die der nneren Schwingungen des Wassermoleküls.

2291 Vittorio Garino-Canina. Sur une bande d'absorption du verre de silice dans 'infrarouge. Cah. Phys. 1954, S. 72-76, Nr. 48. (März.) (Lab. Soc. Prosilis.) Die n geschmolzenem Quarz häufig gefundene und dem ()H-Radikal zugeschriebene Absorptionsbande bei  $2,72\,\mu$  wird an unter verschiedenen Schmelzbedingungen ewonnenen Quarzglasproben untersucht. Erfolgt die Schmelze in Abwesenheit on Wasserdampf, so wird ein Quarzglas ohne diese Bande erhalten, während die Anwesenheit von Wasserdampf sich in ihrem Auftreten, je nach den Umständen

in der Stärke verschieden, bemerkbar macht. Die An- und Abwesenheit von CO ist ohne Einfluß darauf. Aus der Lage der Bande wird auf eine gering ausge prägte Assoziation der OH-Gruppen geschlossen. Im Zusammenhang mit der Zachariasenschen Vorstellungen des gestörten Kristallgitters im Glaszustand wird das Zustandekommen der fraglichen Gruppen durch Anlagerung eines H Atoms an ein O-Atom erklärt, dessen eine Bindung an das Si-Atom der SiO<sub>4</sub>· Tetraeder beim Schmelzen aufgebrochen wurde.

12292 Erich Mollwo. Über Dispersion, Absorption und thermische Emission vor Zinkoxyd-Kristallen. Z. angew. Phys. 6, 257—260, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Erlangen Inst. angew. Phys.) An künstlich hergestellten ZnO-Einkristallen wurden die Brechzahl in Abhängigkeit von der Wellenlänge sowie die spektrale Verteilung der Absorption und Emission bei verschiedenen Temperaturen gemessen. Die Brechzahl ist im sichtbaren Spektralbereich durchweg größer als 2, bei 405 m $\mu$  ist die Dispersion dn/d  $\lambda=-3.5~\mu^{-1}$ . Die relativ steile Absorptionskante rückt mit wachsender Temperatur von 3,2 eV bei Zimmertemperatur bis 2,3 eV bei 1090°C Entsprechend der starken Absorption bei kurzen Wellenlängen ist hier das Emissionsvermögen größer als bei langen. Die Kristalle leuchten infolgedessen bethermischer Anregung grün. Dennoch ist ZnO kein Temperaturstrahler, der sicht bares Licht mit besonders großem Nutzeffekt emittiert. Infolge starker Absorptionen im Ultraroten emittiert ZnO bei 1140°K 91% der Strahlungsleistung eines schwarzen Strahlers, also weitaus überwiegend ultrarote Strahlung.

Stöckmann.

12293 Kurt Lehovec. On the temperature dependence of the optical absorption of  $\beta$ -Ag<sub>2</sub>S. J. chem. Phys. 21, 54–57, 1953, Nr. 1. (Jan.) (Fort Monmouth, N. J. Signal Corps Engng. Lab.) Die Temperaturabhängigkeit der optischen Absorption von β-Ag<sub>2</sub>S wurde gemessen. Die Absorptionenergie ist bei Schwefelüberschul  $E^{S} = 1.7 - 1.9 \cdot 10^{-3} T$  (eV), bei Silberüberschuß  $E^{Ag} = 1.26 - 1.2 \cdot 10^{-3} T$  (eV) Die beobachteten Temperaturkoeffizienten sind nach Richtung und Größe dazu geeignet, die ungewöhnlich hohen Werte der vorexponentiellen Konstanten ir der Gleichung für die elektrische Leitfähigkeit  $\sigma = f_T$  zu erklären.  $\sigma^S = 8 \cdot 10^8 \, \mathrm{exp}$ (-0.92/kT),  $\sigma^{Ag} = 6 \cdot 10^6 \exp(-0.58/kT)$ . Aus der bekannten Leitfähigkeits beziehung  $\sigma = (NZ)^{\frac{1}{2}} \cdot eb \cdot exp (-W/kT)$  lassen sich sonst diese Werte nicht verstehen. (Die Störstellenkonzentration müßte bei 1027 (cm-3) liegen.) Wenr der Temperaturgang der optischen Absorption eine Folge der thermischen Gitter ausdehnung ist, hätte man - wie gezeigt wird - bei Kompression einen Abfal der Leitfähigkeit von der Größe  $^1/\sigma \cdot d\sigma/dp \approx -0.42/T$  (p in Atm, T in  $^\circ$ K) zu erwarten. Messungen der Druckabhängigkeit der Leitfähigkeit von β-Ag<sub>2</sub>S-Ein kristallen liegen jedoch noch nicht vor. Die linearen Temperaturausdehnungs koeffizienten von  $\beta$ -Ag<sub>2</sub>S (15,2 · 10<sup>-6</sup> [° K<sup>-1</sup>]) und von  $\alpha$ -Ag<sub>2</sub>S (37,5 · 10<sup>-6</sup> [° K<sup>-1</sup>] wurden gemessen. Paulisch.

12294 Charles J. Koester and M. Parker Givens. The absorption of metallic selenium in the extreme vacuum ultraviolet. J. opt. Soc. Amer. 43, 818, 1953, Nr. 9. (Sept. (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Rochester.)

Absorptionsspektren von Kristallen. S. auch Nr. 11915, 11964.

12295 R.D. Waldron. The infrared spectra of three solid phases of methyl ammonium chloride. J. chem. Phys. 21, 734-741, 1953, Nr. 4. (Apr.) (Providence Rhode Isl., Brown Univ., Metcalf Res. Lab.) Das UR-Spektrum von kristalli siertem gewöhnlichem und am Stickstoff deuteriertem Methylammoniumchlorid wird bei den Temperaturen 300, 230 und 90°K, entsprechend den Modifika

ionen  $a, \gamma$ , und  $\beta$  sowohl für orientierte wie für nicht-orientierte Proben mit atürlicher und polarisierter Strahlung im Bereich von 300 bis 6000 cm-1 unterucht. Das Spektrum der a-Modifikation zeigt deutliche Entartung der Senkechtbanden als Anzeichen gar keiner oder sehr geringer Verzerrung des Methylmmonium-Ions bezüglich der dreizähligen Drehachse. Die Spektren der beiden nderen Modifikationen zeigen mit abnehmender Temperatur zunehmende Vererrung des Kations, die sich ausprägt in zunehmender Aufspaltung der entrteten Schwingungen um etwa 10 bis 40 cm<sup>-1</sup>, bis in der β-Modifikation die Torionsschwingung um die C-N-Achse ultrarotaktiv wird. Die Diskussion der Spekren im Hinblick auf die Zuordnung der Banden wird an Hand der genau bekannen Zuordnung des zum Methylammonium-Ion isoelektronischen Äthans geführt Grundschwingungen s. Tabelle). Daraus folgt, daß die  $\beta$ -Modifikation keine rigonale Struktur besitzen kann. Die unter Annahme eines Valenzkraftfeldes urchgeführte Normalkoordinatenrechnung und die Isotopie-Produktregel estätigen die getroffene Zuordnung. Eine vereinfachte Berechnung der Potenialhöhe für die innere Rotation liefert den Wert  $V_0 = 1670 \text{ cm}^{-1} = 4770 \text{ cal/Mol}$ .

Rasse . a-Modifik.)	Zuordnung	а	β	γ
E	. v <sub>7</sub>	3080	)3100 13086	3055 cm <sup>-1</sup>
$A_1 > E$	$v_1 \\ v_8$	2980	2994	3010 2963
	v 2	2917	2918	1928
E	v <sub>0</sub>	.1580	11623 11613	_
A	$\nu_3$	1538	-	_
E	v <sub>10</sub>	1463	1478 1456	11483 11460
Aı	$v_4$	1428	1416	1424
E	v <sub>11</sub>	1265	${1282 \atop 1266}$	1265
A <sub>1</sub>	v <sub>5</sub>	1003	996	1000
Е	v <sub>13</sub>	958	963 955 926	949   934
	2'6		487	478A
	,			Brügel.

2296 Mile A. M. Vergnoux. Études infrarouges des bandes OH des cristaux. J. him. phys. **50**, C75 - C76, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Montpellier, Fac. Sci.) Zur Unteruchung der OH-Gruppe in Kristallen im nahen UR werden zwei Methoden voreschlagen: I. Aufnahme der Doppelbrechung zwischen gekreuztem Polarisator nd Analysator mittels eines Bravais-Kompensators; 2. Aufnahme der Durchissigkeit für polarisierte Strahlung (Dichroismus).

2297 R. Meeke, Détection de (O11) dans les cristaux par spechroscopie infrarouge, Chim. phys. 50, C77 - C78, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Freiburg, Br., Univ.) Hinweis uf die Untersuchungsmöglichkeit der OH-Gruppe in Kristallen und des Kristallittereinflusses darauf durch UR-Spektroskopie. Brügel.

'Itrarotspektren. S. auch Nr. 11834, 11962, 11975.

12298 Gerhard Miessner und Robert Wichard Pohl. Zur Kenntnis photochemisch sensibilisierter Alkalihalogenidkristalle. Z. angew. Phys. 6, 218–219, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Göttingen, I. Phys. Inst.) Messungen der U-Bande (H--Absorption) in KCl-KBr- und KCl-RbCl-Mischkristallen. Auch in den Mischkristallen ist die U-Bande eine einheitliche Absorptionsbande, ihre Halbwertsbreite ist nur unwesentlich größer als in den reinen Komponenten. Zwischen der Frequenz des Maximums  $\nu$  und der Gitterkonstante  $\alpha$  gilt die Beziehung  $\nu \cdot \alpha^{1,2} = \text{const}$  für die Reihe KCl-RbCl.

Stöckmann.

Verfärbung, Farbzentren. S. auch Nr. 11891, 11942.

12299 A. Langridge and Mary P. Lord. The measurement of spectral distributions of luminescent materials above room temperature. Brit. J. appl. Phys. 5, 196, 1954. Nr. 5. (Mai.) (London, Chelsea Polytech., Phys. Dep.) Auf einer Seite einer Glasplatte wird ein leitender durchsichtiger Goldfilm gebracht. Auf eine zweite Platte ein Luminophor. Die beiden Platten werden unter Zwischenlegen einer 3. Glasplatte mit den belegten Seiten nach innen zusammengebracht. Von einer Seite, entweder durch den Goldfilm hindurch oder nicht, wird angeregt und die spektrale Verteilung des Lumineszenzlichtes gemessen. Tritt letzteres durch den Goldfilm hindurch, so muß dessen spektraler Durchlaßgrad bekannt sein. Geheizt wird die Einrichtung über den leitenden Goldfilm. Es wird die spektrale Verteilung von Lumineszenzlicht für 60°, 80° und 100°C angegeben. Korte.

12300 Frank Matossi. Der Einsluß eines elektrischen Feldes aus einen dauerna erregten Phosphor. Naturwissenschaften 40, 239—240, 1953, Nr. 8. (Apr.) (White Oak, Maryl., U. S. Naval Ordnance Lab.) Die Reaktionskinetik der Kristall phosphore wird durch Berücksichtigung der Haftstellenentleerung durch ein angelegtes elektrisches Wechselfeld und Berücksichtigung der Absaugung vor Elektronen aus dem Leitfähigkeitsband in Oberslächenhaftstellen erweitert und damit das Ausleuchten, die darauffolgende Auslöschung und langsame Erholung usw. (Destriau und Mattler, J. Phys. Radium 11, 529, 1950) eines Leucht stoffs erklärt, an den, nachdem er zum stationären Leuchten erregt wurde, ein elektrisches Wechselfeld gelegt wird.

12301 P. Brauer. Trägheitserscheinungen beim Ausleuchten sensibilisierter Phosphore. Berichtigung und Ergänzung. Ann. Phys., Lpz. (6) 10. 282—285, 1952 Nr. 4/5. (15. Apr.) (Mosbach/Baden, Osram-Studienges.) Veranlaßt durch ein berechtigte Kritik von H. A. Klasens (s. diese Ber. 31, 1477, 1952), an eine Näherungsrechnung des Verf., die den Zweck haben sollte, die lineare Theori des Abklingens auf nichtlineare Vorgänge zu erweitern, wird eine berichtigt Näherungsbetrachtung durchgeführt, die zu dem früher erhaltenen Endergebniführt. Um die Abweichungen von der Proportionalität zwischen den Intensitäte des emittierten und des ausleuchtenden Lichtes verstehen zu können, erwies sic die Einführung Schottkyscher Voranlagerung bei den Haftstellen als notwendig P. Brauer.

12302 G. F. J. Garliek and M. J. Dumbleton. Phosphors emitting infra-red radiation. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 442-443, 1954, Nr. 5 (Nr. 413 B). (I. Mai. (Birmingham, Univ., Dep. Phys.) Kurze Mitteilung über im Ultrarot emittle rende Phosphore. Die Maxima der Emissionsbanden liegen teilweise jenseits 3, (z. B. bei PbS und ZnS·Co). Die Substanzen sind (außer den genannten) Cu<sub>2</sub>O CdSe·Cu, ZnS·Cu, CdS·Cu, (Cd, Hg) S·Cu, HgS. DieMessung erfolgte mittel Wolframlampen-Wechsellicht, Quarz- oder LiF-Prismen und PbS oder PbTe Photozellen mit Verstärker.

12303 Alan W. Smith and John Turkevich. Effect of neutron bombardment on a zinc sulfide phosphor. Phys. Rev. (2) 94, 857-865, 1954, Nr. 4. (15. Mai.) (Princeton, N. J., Univ., Chem. Dep.) ZnSCu (0,006%) NaCl (5%)-Phosphore, bei 1250°C 5 min geglüht, wurden im Reaktor von Brookhaven zwischen 20 min und 32 h mit schnellen Neutronen bestrahlt. Die Helligkeit des stationären Leuchtens nimmt mit der Neutronendosis exponentiell ab, und zwar stärker bei schwacher UV-Anregung als bei intensiver. Besonders stark ist die Abnahme bei gleichzeitiger UR-Bestrahlung. Bei Anregung mit Röntgenstrahlen ist die Abnahme schwächer und nicht exponentiell. Bei den Ausgangspräparaten war die Ausbeute bei Zimmertemperatur unabhängig von der UV-Intensität. Bei 150°C nahm sie mit ihr zu (RIEHL-Effekt). Bei den bestrahlten Proben trat dieser bereits bei Zimmertemperatur auf. Bei Anregung mit Röntgenstrahlen wurde er nicht beobachtet. Gleichzeitige UR-Bestrahlung hatte keine Wirkung auf die Intensitätsabhängigkeit der Ausbeute, wenn UR- und UV-Intensität proportional waren, dagegen eine starke, wenn die UR-Intensität konstant blieb. In Abhängigkeit von der Temperatur trat bei konstanter Anregung der steile Helligkeitsabfall bei den bestrahlten Proben bei niedrigeren Temperaturen ein als bei den unbestrahlten. In den glow-Kurven waren die Maxima nach der Bestrahlung ausgeprägter als vorher. Die Abklingkurven der unbestrahlten Proben folgten nach starker und schwacher Anregung bei Zimmertemperatur schließlich einem t-2-Gesetz. Nach starker Anregung war der Abfall bei 80°C steiler. Durch die Bestrahlung wird die Abklinggeschwindigkeit größer und das Abklinggesetz schließlich exponentiell. Bei UR-Einstrahlung klingt bei den bestrahlten Proben das Leuchten dauernd exponentiell ab, bei den unbestrahlten nach 5 min. Durch die Bestrahlung wird die Anklingdauer wesentlich erhöht. Durch Messen der Abklingzeiten nach Dunkelpausen verschiedener Länge wird die Aufenthaltsdauer der Elektronen in den durch die Neutronen entstandenen Haftstellen bei Zimmertemperatur zu 1000 min, bei 98°C zu 5 min ermittelt. Die Haftstellentiefe ist 0,7 eV. Das Emissionsspektrum wird durch die Bestrahlung etwas nach Blau verschoben. Auf die Änderung der DK bei der Anregung hat die Neutronenbestrahlung keinen wesentlichen Einfluß. Beobachtet wurde die DK-Anderung selbst zwischen 10 kHz und 1 MHz, der Temperaturgang der DK-Änderung beim Erwärmen eines Präparates 5 min nach der Anregung und das An- und Abklingen der DK-Anderung. Sie klingt sehr viel schneller an als das Leuchten, bei den bestrahlten Proben aber viel langsamer ab als dieses. Durch Tempern lassen sich die Wirkungen der Neutronenbestrahlung wieder rückgängig machen. Die durch Mahlen der Phosphore hervorgerufenen Veränderungen sind nicht die gleichen wie die durch die Neutronen bewirkten. Schön.

Kristallphosphore. S. auch Nr. 11953, 11954, 11959, 11960.

12304 S. C. Ganguly and N. K. Choudhury. Polarized fluorescence of molecules of some single organic crystals. J. chem. Phys. 21, 554 -557, 1953, Nr. 3. (Marz.) (Calcutta, India, Bangabasi Coll. Res. Lab.) Hg-Lampe, Nicotsche Prismen, Doppelbildprisma, Quarzspektrograph. Erregung meistens mit 3650 Å. Langwellige Grenze der Absorption bzw. der Fluoreszenz für Pyren bei 4000 bzw. 5000 Å für Phenanthren bei 3900 bzw. 4900 Å, für Benzil (C<sub>6</sub>H<sub>5</sub>CO·COC<sub>6</sub>H<sub>5</sub>) bei 4900 bzw. 5900 Å. Die Emission der Einkristalle zeigt auch bei unpolarisierter Erregung Polarisation, die Intensitätsverhältnisse (nicht aber die spektrale Verteilung) der Emission hängen stark von der Orientierung des erregenden Lichtvekktors ab. Vergleich mit den kristallographischen Daten. Unabhängig davon, ob die Kristalle nit der b- oder a-Achse vertikal montiert werden, rind bei Pyren und Phenanthren die b-Schwingungen stärker als die a-Schwingungen, bei Benzil die a-Schwingungen stärker als die c-Schwingungen. Das Verhältnis dieser beiden In-

tensitäten ist unabhängig vom erregenden Licht. Die Richtung der Oszillatoren in den Kristallen liegt in der Ebene der Moleküle. Wenn der elektrische Vektor des erregenden Lichtes in der Molekülebene liegt, erhält man die größte Intensität der "Vorwärts"-Fluoreszenz.

Bandow.

Organische Moleküle. S. auch Nr. 12555.

12305 Dietrich Rosahl. Fluoreszenzspektren und Quantenausbeuten einiger fester organischer Substanzen bei UV-Anregung. Ann. Phys., Lpz. (6) 12, 35-44, 1953, Nr. 1/3. (Berlin-Buch, Dtsch. Akad. Wiss. Bln., Inst. Festkörperf.) Die Fluoreszenzspektren einiger fester organischer Verbindungen und die Quantenausbeuten des Leuchtens wurden bei Anregung durch UV gemessen. Die Substanzen wurden sorgfältig entweder chromatographisch oder durch Zusatz spezifischer Adsorptionsmittel beim wiederholten Umkristallisieren gereinigt. Zur Vermeidung photosensibilisierter Oxydation wurden die Messungen im Hochvakuum vorgenommen. Die spektralen Intensitätsverteilungen wurden photographisch gemessen. Am 1, 3, 5-Triphenylpyrazolin wurde der Einfluß von Substitutionen auf das Fluoreszenzspektrum untersucht. Es zeigt sich, daß beim Ein au von Halogenatomen zwei Wirkungen vorhanden sind, ein negativer vom Cl nach J abnehmender Induktionseffekt und ein positiver, in der gleichen Richtung zunehmender Mesomerieeffekt. Durch den Einbau des Phenylkerns 5 in das 1,3-Diphenylpyrazolin, durch den Elektronen aus der π-Elektronenwolke beansprucht werden, wird das Spektrum nach kürzeren Wellenlängen verschoben. Es wurden auch die Spektren des Dihydrocollidindicarbonsäurediäthylesters und des Anthracens gemessen. In diesem fehlen infolge der höheren Reinheit die früher von Kortum und FINCKH bei 4030 Å und 5320 Å gefundenen Banden. Es treten neu die Maxima bei 4240, 4450, 4670 und 4930 Å auf. Die Quantenausbeuten wurden relativ zum Anthracen gemessen, für das der Wert von Bowen (Nature 159, 706, 1947) von 97% zugrunde gelegt wurde. Die beobachteten Ausbeuten liegen zwischen Schön. 80 und 100%.

12306 R. Donaldson. Spectrophotometry of fluorescent pigments. Brit. J. appl. Phys. 5, 210—214, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Teddington, Middlesex, Nat. Phys. Lab.) Zur Untersuchung der spektralen Zusammensetzung des Fluoreszenzlichtes bei verschiedener Anregung wurden Proben hinter einem Doppelmonochromator bestrahlt und das abgegebene Licht mittels eines zweiten Doppelmonochromators untersucht. Als Bezugsbasis diente ein MgO-Schirm, der mit der Normlichtart A beleuchtet wurde. Das Beleuchtungs- und Auffang-Öffnungsverhältnis mußte wegen des Lichtmangels außerordentlich groß gewählt werden. Die Ergebnisse sind in Kurvenform zusammengestellt. Er ergab sich bei einigen Proben, daß die Quantenausbeute der Fluoreszenz. in weiten Grenzen von der Wellenlänge der anregenden Strahlung unabhängig war. Durch Einschieben einer entsprechenden Schablone in den Strahlengang des Analysator-Doppelmonochromators konnten die Farbwerte der Proben gemessen werden.

12307 Albert Schmillen. Zur Löschung der Fluoresceinfluoreszenz. Z. angew. Phys. 6, 260-262, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Gießen, Justus Liebig-Hochsch., Phys. Inst.) Verf. untersucht die Abklingdauer von Fluoresceinlösungen in Wasser und Methanol in Abhängigkeit von der Fluoresceinkonzentration und der Konzentration von Löschmolekülen wie Phenol, Hydrochinon und Acridin. Die Messungen können als Kriterium dafür dienen, ob dynamische oder statische Fluoreszenzlöschung vorliegt. Im ersten Falle (bei Phenol- und Hydrochinon-Zusatz) wird die Sekundärfluoreszenz des Fluoresceins nicht wesentlich beeinflußt, die Abklingdauer auch bei geringer Fluoresceinkonzentration verkürzt und bei Variation der

Löschmolekülkonzentration zeigen die Kurven  $\tau/\tau_0$  und  $I/I_0$  als Funktion der Konzentration einen sehr deutlichen Abfall bei höheren Konzentrationswerten. Dagegen wird bei statischer Lösung (Acridin-Zusatz) die Sekundärfluoreszenz des Fluoresceins stark verringert, die Kurve  $\tau/\tau_0$  als Funktion der Acridinkonzentration ist jedoch nahezu konzentrationsunabhängig. D. Hahn.

12308 II. W. Melhuish and W. S. Metealf. The quenching of the fluorescence of anthracene. The transition from strong to weak quenching. J. chem. Soc. 1954, S. 976—979, Mārz. (Wellington, New Zeal., Vict. Univ. Coll.) Die Auslöschung der Fluoreszenz in Lösungen tritt auf, wenn die auslöschenden Moleküle und die angeregten Moleküle aneinanderstoßende Plätze in einer Flüssigkeit einnehmen. Starke Auslöscher werden begrenzt durch die viskositätskontrollierte Bildungsgeschwindigkeit von benachbarten Paaren, während schwache Auslöscher begrenzt werden durch die Konzentration solcher Paare und die Wirksamkeit der Zusammenstöße zwischen ihnen. Eine Gleichung wird auf Grund dieses Modells abgeleitet, die das beobachtete Verhalten mittelstarker Auslöscher beschreibt. Es wird ein Photometer beschrieben, das für Präzisionsmessungen von relativen Fluoreszenzintensitäten geeignet ist. Die Versuche wurden an Anthracen durchgeführt, als Auslöscher dienten SO<sub>2</sub>, CBr<sub>4</sub>, C<sub>2</sub>H<sub>5</sub>I, CCl<sub>4</sub>. v. Harlem.

12309 Friedrich Rohde. Messung von Abklingzeiten der Lumineszenz mit der Phasenröhre. Z. Naturf. 8a, 156-161, 1953, Nr. 2/3. (Febr./März.) (Gießen, Justus-Liebig-Hochsch., Phys. Inst.) Die Intensität eines Kathodenstrahls wird durch einen quarzgesteuerten Sender von 10,7 MHz über einen abstimmbaren Schwingkreis moduliert. Der von den Elektronen erregte Leuchtstoff erregt eine Vervielfacherröhre. Der Photostrom wirkt über weitere Kreise auf ein Steuergitter einer Phasendetektorröhre vom Typ EQ 80, deren zweites Steuergitter die Hochfrequenzspannung des Senders empfängt. Der Anodenstrom der EQ 80 hängt von dem Phasenunterschied der Wechselspannungen an den Steuergittern ab, die mindestens 8 Volt betragen müssen. Auswechselung der Leuchtstoffe ergibt Änderungen des Anodenstromes, aus denen sich die Unterschiede der Abklingzeiten berechnen lassen. Die Präparate werden auf der dem Lenard-Fenster der Kathodenstrahlröhre zugewandten Seite mit 5  $\mu$  Al abgedeckt, um das Leuchten der Luft abzuschirmen. Eine Begrenzung der Methode bedeutet das Rauschen. Bezugnahme auf reines Anthracen mit 0,54 · 10<sup>-8</sup> sec entsprechend einem Phasenwinkel von 20°. (Anthracen ändert seine Abklingzeit zu Beginn der Bestrahlung mit Elektronen sprunghaft.) Tabellen der Ergebnisse an vielen aromatischen Kohlenwasserstoffen und verwandten Verbindungen sowie an angefärbten Polystyrolfolien (kornlose Leuchtschirme). Bei Pyren in Polystyrol durchläuft die Intensität ein Maximum, sonst nimmt sie mit der Bestrahlungsdauer ab, wohl wegen Zerstörung der Leuchtstoffe unter Kohlenstoffabscheidung (Braunfärbung,), die Abklingdauer nimmt ab, was noch nicht gedeutet werden Bandow. kann.

12310 W. Hanle. Erzeugung von extrem kurzen Lichtimpulsen. Z. Naturf. 9a, 368 bis 369, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Gießen, Justus-Liebig-Hochsch., Phys. Inst.) Die Lumineszenz von festen organischen Leuchtstoffen klingt besonders rasch ab. Elektronenstrahlen von mindestens 50 kV werden durch einen Hochfrequenzsender zesteuert und fallen durch ein dünnes Al-Fenster auf einen Leuchtschirm aus 2. B. Fluoren, welches UV-Licht von 3600 Å emittiert. Ein Ergebnis: die Abklingsteit von reinem festen Anthracen beträgt bei Anregung durch intensive Lichtbelitze dieser Art 1,3 · 10-8 sec. Das Verfahren wird nach weiterer Entwicklung eine Verbesserung der bisherigen Methoden um mehrere Größenordnungen erweichen lassen. Da man für einen Meßwert mit wenigen Sekunden auskommt, tann die Zerstörung des Leuchtstoffs in Kauf genommen werden.

12311 E. A. Balley Jr. and G. K. Rollefson. The determination of the fluorescence lifetimes of dissolved substances by a phase shift method. J. chem. Phys. 21, 1315 bis 1322, 1953, Nr. 8. (Aug.) (Berkeley, Calif., Univ., Dep. chem., Chem. Engng.) Das erregende Licht (Hg-Lampe mit Filtern) wird durch eine stehende Ultraschallwelle moduliert. Die Fluoreszenz zeigt eine Phasenverschiebung  $\varphi$  gegenüber dem erregenden Licht (Reflexion an BaSO<sub>4</sub>), tang  $\varphi = 2\pi$  mal Modulationsfrequenz (5,2 · 106/sec) mal Lebensdauer des Anregungszustandes. Zwei Lichtwege mit Vervielfacherröhren. Schaltkreise zur Analyse der Signale. Vergleich mit einem geeichten Phasenschieberkreis. Genauigkeit 1 bis 2·10-10 sec. Eingehende Beschreibung der Anordnung und der Auswertung. Die Lösungen stehen im Gleichgewicht mit der Luft. Ergebnisse: Acridon in neutraler Lösung 1,5 · 10-8 sec, bei Zusatz von löschendem KJ stark abnehmend; Chininsulfat in 0,01 n HNO3 · 10-8 sec; bei beiden Stoffen keine Abhängigkeit von der Konzentration. Fluorescein in 0,005 n KOH 4,5 · 10-8 sec, mit steigender Konzentration zunehmend bis auf 8 · 10<sup>-8</sup> sec bei 5 · 10<sup>-4</sup> molar, was durch Wiederabsorption und Neuerregung des Fluoreszenzlichtes in konzentrierten Lösungen gedeutet wird. Vergleich mit der bisherigen Kenntnis. Bandow.

12312 Robert Olivier Prudhomme et Raoul Henri Busso. Photogénèse ultraviolette dans l'eau soumise aux ultrasons. C. R. Acad. Sci., Paris 235, 1486-1488, 1952, Nr. 23. (10. Dez.) Die Verff, weisen in ihren Experimenten nach, daß bei Einwirkung von Ultraschall auf reines Wasser eine ÜV-Strahlung auftritt. Sie finden, daß als Sitz des größten Anteiles der UV-Emission eine Flüssigkeitsschicht der Größenordnung von 2 cm unterhalb der Grundfläche des Flüssigkeitswirbels anzusehen ist, der durch den Schallstrahl verursacht wird. Die UV-Emission wächst mit der dem Quarz aufgedrückten elektrischen Energie. Die Verff. haben auch versucht, einen Parallelismus zwischen sichtbarer Emission und UV-Emission zu deuten. Diese letztere scheint der Intensität der sichtbaren Leuchterscheinung für Argon, Stickstoff, Sauerstoff und Luft zu folgen. In Anwesenheit von Argon ist die Photoerscheinung 10 mal intensitätsreicher als in Anwesenheit von Luft. Wasserstoff, Kohlenstoffgas, Äther unterdrücken diese Erscheinung vollständig. Im Gegensatz dazu ergibt Schwefelkohlenstoff im Wasser eine intensitätsstarke sichtbare Emission, vermindert aber stark die UV-Erscheinung. Keine UV-Emission wird mehr beobachtet bei Einwirkung von Ultraschall auf eine IK-Lösung. Riedhammer.

12313 G. Gattow und A. Schneider. Eine anorganische Lumineszenzreaktion. Naturwissenschaften 41, 116, 1954, Nr. 5. (März.) (Göttingen, Univ., Anorg. Chem. Inst.) Leitet man Chlor (oder auch Brom) durch eine Glasfritte in eine alkalische H<sub>2</sub>O<sub>2</sub>-Lösung, dann tritt an der Glas-Flüssigkeit-Grenzfläche rotes Leuchten auf (6200 bis 6250 Å), das durch Ammoniak, Hydrazin und Hydroxylamin gelöscht wird.

P. Brauer.

12314 L. A. Beach, R. B. Theus and W. R. Faust. Penetration of gamma radiation through iron. Phys. Rev. (2) 92, 355, 1953, Nr. 2. (15. Okt.) (Washington, D. C., Naval Res. Lab.) Die Durchlässigkeit der Gammastrahlung von Cs<sup>137</sup>, Co<sup>60</sup> und Na<sup>24</sup> durch Eisenplatten bis zu 13 cm Dicke wurde experimentell ermittelt und mit den nach Spencer und Fano berechneten Werten verglichen. Bei einem Abstand Strahlenquelle-Eisenplatte (1,20 × 1,20 m²) = 5 m besteht gute Übereinstimmung zwischen den theoretischen und experimentellen Werten für Co<sup>60</sup> und Na<sup>24</sup>, dagegen weichen die Werte bei Cs<sup>137</sup> etwas voneinander ab, was auf die stärkere Winkelabhängigkeit der Streuung bei der weicheren Gammastrahlung des Cs<sup>137</sup> zurückgeführt wird.

W. Hübner.

12315 P. R. Howland, W. E. Kreger and R. A. Taylor, Gamma-ray absorption measurements. Phys. Rev. (2) 92, 1095, 1953, Nr. 4. (15. Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (U. S. Naval Radiolog. Defence Lab.) Mit Hilfe eines NaJ (Tl)-Szintillationszählers wurden die Absorptionskoeffizienten von NaJ (Tl), Cu, Ta, W und Hg für Gammastrahlen von Zn<sup>65</sup>, Cs<sup>137</sup> und Co<sup>60</sup> gemessen. Der Absorptionskoeffizient für NaJ(Tl) wurde unter den gegebenen Voraussetzungen bei 0,661 MeV zu 0,2755 ± 0,0014 cm<sup>-1</sup> und bei 1,11 MeV zu 0,1991 ± 0,0010 cm<sup>-1</sup> ermittelt. Die Untersuchungen werden fortgesetzt. W. Hübner.

Durchgang durch Materie. S. auch Nr. 11384.

12316 Fritz Asselmeyer. Der Einfluß des Glanzwinkels auf die Abbildung von Achsenpunkten bei dem Kugelzonenspiegel für monochromatische Röntgenstrahlung. Z. angew. Phys. 6, 272–275, 1954, Nr. 6. (Juni.) (München, T. H., Phys. Inst. Weihenstephan.) Ein Kugelzonenspiegel mit dem Radius r hat für monochromatische Röntgenstrahlung allein aus geometrischen Gründen unter Berücksichtigung der Braggschen Gleichung die charakteristischen Größen 1. der bildseitigen Brennweite  $f' = + r/2 \sin \Theta$  bzw. der dingseitigen Brennweite  $f = -r/2 \sin \Theta$ , 2. des Radius der inneren Grenzkugel  $R_i = r \cos \Theta$ , 3. des Radius der äußeren Grenzkugel  $R_e = r \cos 2\Theta$ . Sie kennzeichnen die verschiedenen Abbildungsmöglichkeiten, die bei konstantem Radius r des Kugelzonenspiegels in Abhängigkeit vom Glanzwinkel  $\Theta$  diskutiert werden. (Zusammenfg. d. Verf.) Schön.

Interferenz und Beugung. S. auch Nr. 11826.

12317 Christian Gerthsen und Ludwig Albert. Über den Einfluß diskreter Energieverluste der Elektronen auf die Struktur der Röntgenstrahlisochromaten in der Nähe
der kurzwelligen Grenze. Z. angew. Phys. 6, 196–198, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Karlsruhe.) Eine genaue Vermessung der von Ohlin gefundenen Feinstruktur von
Röntgenstrahlisochromaten dicht oberhalb der Grenzspannung ergab stufenweises Ansteigen der Intensität (bis zu vier Stufen beobachtbar) mit der Röhrenspannung. Die Stufenbreite ist für das Antikathodenmaterial (Pt, W, Au)
charakteristisch. Die Werte stimmen mit den von Ruthemann, Lang und
Möllenstedt gemessenen diskreten Energieverlusten überein, die Elektronen
beim Durchgang durch dünne Metallfolien erleiden. Mit Hilfe plausibler Annahmen über die Wirkungsquerschnitte der auftretenden Vorgänge wird die
Treppenform der Isochromaten gedeutet.

12318 Gaelen L. Felt, John N. Harris and Jesse W. M. DuMond. A precision measurement at 24500 volts of the conversion constant & Phys. Rev. (2) 92, 1160 bis 1175, 1953, Nr. 5. (1. Dez.) Berichtigung ebenda 93, 1434, 1954, Nr. 6. (März.) Pasadena, Calif., Inst. Technol., Norman Bridge Lab. Phys.) Nach einer Diskussion der Fehlerquellen bei der Präzisionsmessung der Spannung U<sub>A</sub>, die für die Geschwindigkeit der Elektronen in der Röntgenröhre maßgebend ist, und der Fehlerquellen bei der Messung der Grenzwellenlänge  $\lambda_s$  mit Hilfe eines Kristallspektrographen, der als Monochromator diente, werden sämtliche Meßeinrichtungen eingehend beschrieben, untersucht und kalibriert. Als Endergebnis wird U<sub>A</sub>· $\lambda_s = 12370.02 \pm 0.63$  [egs·kX] (kX nach Siegbahn) gemäß der Gleichung U<sub>A</sub>· $\lambda_s = h/e \cdot e^s$ .  $\lambda_s/\lambda_g \cdot 10^s$ ;  $\lambda_g$  [Å] angegeben. Die auf die gleichen Einheiten umgerechneten Werte von Bearden, Johnson und Watts, bzw. Bearden und Schwarz betragen 12371.03  $\pm$  0.48 bzw. 12370.77  $\pm$  1.03. W. Hübner.

12319 R. Krogstad, W. Xelson and S. T. Stephenson. X-ray absorption fine structure with polarized X-rays. Phys. Rev. (2) 92, 1394–1396, 1953, Nr. 6. (15. Dez.) (Pullman, Washington, State Coll.) Mit Hilfe eines Vakuum-Doppelspektrometers wurde die Feinstruktur der K-Kante des Chlors in den Einkristalen von NaCl und KCl mit polarisierten Röntgenstrahlen untersucht. Bei Wechsel von der 100-Ebene zu 110-Ebene ergab sich bei NaCl ein Unterschied in der Lage und Größe der  $K_{\beta}$ -Intensität (Imp/sec) im Gegensatz zu KCl, was auf eine exakt kubische Kristallstruktur des KCl schließen läßt. W. Hübner.

12320 Robert W. Woodruff and M. Parker Givens. The soft N-ray absorption of tellurium. J. opt. Soc. Amer. 43, 817, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Rochester, Inst. Opt.)

12321 George L. Rogosa and Guenter Schwarz. Mo K and U L N-ray transitions from separated isotopes. Phys. Rev. (2) 92, 1434–1437, 1953, Nr. 6. (15. Dez.) (Tallahassee, Florida, State Univ., Dep. Phys.) Bei den Isotopen Mo<sup>92</sup>, Mo<sup>95</sup> und Mo<sup>100</sup> in der Verbindung MoO<sub>3</sub> wurden die Ka<sub>1</sub>- und Ka<sub>2</sub>-Linien mit Hilfe eines Doppelkristallspektrographen zur Feststellung eines etwa vorhandenen Isotopie-Effektes bei Röntgenstrahlen von 40 kV untersucht. Die gleichen Untersuchungen wurden bei La<sub>1</sub>- und La<sub>2</sub>-Linien des U<sup>235</sup> und U<sup>238</sup> in U<sub>3</sub>O<sub>8</sub> angestellt. Die Halbwertsbreiten der Kurven (23,5"  $\pm$  0,25" bei Mo und 47,0"  $\pm$  0,5" bei U) lassen innerhalb der Mcßunsieherheit (0,2 Volt bei Mo und 0,4 bei U) keine Unterschiede für die Isotope ein und desselben Stoffes erkennen.

W. Hübner.

12322 Jindrich Backovsky. Gesetzmäßigkeiten der Roentgenspektren leichter Elemente. I. Cas. Pest. Mat. (tschech.) 3, 137—150, 1953, Nr. 2. (Juni.) (Orig. dtsch. mit russ. Zusammenfassung.) (Praha, Tschech. Akad., Wiss., Inst. tech. Phys.) In einer kritischen Übersicht wird festgestellt, in welcher Weise sich ein Einfluß der gegenseitigen Konfiguration der Atome (ihre Anordnung. ihre chemische Bindung, die Kristallstruktur u. ä.) auf die Intensitätsmaxima der zugehörigen Emissionsbänder bemerkbar macht. Es werden die einfacheren Röntgenspektren behandelt. Die Zusammenstellung der Literaturwerte über die Höchstintensitäten der Emissionsbänder der Elemente 3 Li bis 10 Ne läßt vermuten, daß de Abweichungen von der Kurve des modifizierten Moseleyschen Gesetzes, die sehr klein sind, durch die Intensitätsänderungen infolge der verschiedenen Konfiguration erklärt werden könnten.

12323 Cestmir Simane, N-ray radiation excited by protons. Cas. Pest. Mat. (tschech.) 3, 175, 1953, Nr. 2. (Juni.) (Orig. engl.) (Prague, Lab. Nucl. Phys.) Das Spektrum von Röntgenstrahlen, das durch Aufprall von Protonen erzeugt wird, wird durch Absorptionsmessungen ermittelt. Es werden Protonen kleinerer Energie (750 keV) verwendet und das Röntgenspektrum mit einem Kristallspektrometer (NaCl) mit Geiger-Müller-Zählrohr (für Röntgenstrahlen) ausgemessen. Das Auflösungsvermögen ist nicht groß, Cu-Ka und K $\beta$  sind nicht getrennt. Ein Monitorzähler überwacht das direkte Bündel. Die Abhängigkeit der Intensität und der Zusammensetzung der Röntgenstrahlung vom Anodenmaterial erscheint erwiesen. Es werden analoge Versuche mit Deuteronen angekündigt.

Weyerer.

12324 W. H. Voelker. The angular distribution of Compton scattered gamma rays. Phys. Rev. (2) 93, 362, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Case Inst. Technol.) Primäre Gamma-Energie 15 MeV, Koinzidenzen zwischen gestreutem Quant und Elektron. Resultate in Übereinstimmung mit der Klein-Nishing-Formel.

Daniel.

954

2325 Frank X. Edmonds jr. Compton scattering by electron atmospheres. 11. Problems with incident normal flux. Astrophys. J. 119, 425-437, 1954, Nr. 2. März.) (Austin, Tex., Univ., Dep. Math. Astron.) Analog zur Untersuchung des CHUSTER-Problems in Teil I (diese Ber. S. 2192) wird der Fall behandelt, daß ie Elektronenatmosphäre so weit von der Quelle der einfallenden Strahlung ntfernt ist, daß mit einem auf die innere Begrenzung der Atmosphäre normal uftreffenden Strahlungsstrom gerechnet werden kann. Es ergibt sich, daß die erschiedenen berücksichtigten Streueffekte sich in gleicher Weise auf die Linienrofile auswirken wie unter den Bedingungen des Schuster-Problems.

Klauder.

2326 Jacques Despujols. Monochromateur pour rayons X à foyer ponctuel,  $\mathbb{C},\mathbb{R},$ cad. Sci., Paris 235, 716-718, 1952, Nr. 14. (6. Okt.) Für eine punktförmige okussierung von Röntgenstrahlen werden doppelt gebogene Kristalle verwenet. Verf. benutzt Aluminium-Einkristalle mit gutem Reflexionsvermögen, deren oppelbiegung in zwei Schritten durchgeführt wird, wonach eine Rekristallition nach einer kritischen Verformung durchgeführt wird. (s. auch T. H. IEDEMA, diese Ber. 29, 1156, 1950). An den (200) Reflexen wurde bei Verendung von Kupferstrahlung bei einem Krümmungsradius von 40 cm eine a-Dublett-Aufspaltung von 0.31 mm erzielt.

2327 Jacques Despujols. Réalisation de miroirs concaves pseudo-sphériques ermettant d'obtenir des images agrandies en lumière. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 32 – 284, 1953, Nr. 3. (19. Jan.) Berechnungen eines pseudo-sphärischen Konkavpiegels aus einem Aluminium-Einkristall werden angegeben. Zwei Aufnahmen nes Drahtgitters mit polychromatischen Röntgenstrahlen von 30 kV werden zeigt. Der Spiegel ergibt eine dreifache Vergrößerung. Der Verf. kommt zu em Schluß, daß es bei Verwendung derartiger Spiegel in einem Röntgenikroskop zweckmäßiger ist, sich mit einer geringen direkten Vergrößerung zu gnügen und die Aufnahmen photographisch nachzuvergrößern, als mehrere piegel anzuordnen, die zu große Verzerrungen bei sehr geringen Intensitäten geben.

328 D. A. Ramsay. Absorption spectra of free radicals in continuoulsy or adiated otochemical systems. J. chem. Phys. 21, 165 | 166, 1953, Nr. 1. (Jan.) (Ottawa, un., Nat. Res. Counc., Div. Phys.) Die Methode der Aufnahme der Absorptionsektren von freien Radikalen mit Hilfe der Blitzlichtphotolyse begegnet verhiedenen Schwierigkeiten. Z.B. ist es nötig, (a) einen großen Überschuß an ertem Gas zur Reduzierung thermischer Effekte zu benützen, (b) erreicht das estem keinen stationären Zustand, (c) kann sich der Reaktionsablauf bei hohen chtintensitäten wegen der großen Radikalkonzentration von dem bei niederen tensitäten unterscheiden. Um diese Schwierigkeiten zu umgehen, wurde ein it einem Spiegelsystem für vielfache Reflexionen ausgestattetes Reaktionsfäß (Glas) gebaut, in das eine Quarzlampe (durchlässig bis 1849 A) eingebaut ar. Die Apparatur erlaubt es, bei kontinuierlicher Bestrahlung die stationären onzentrationen an freien Radikalen zu messen. Mit der Apparatur wurden die H<sub>2</sub>-Banden bei 6000 Å (von NH<sub>3</sub>) und die CN-Bande (aus Cyanogen) bei 3883 Å obachtet.

329 J. Rémy. Transfert d'énergie des thiazines au pinacyanol. J. Chim. phys. 51. 9 - 140, 1954, Nr. 3. (Marz.) (Paris, Inst. biol. physicochim.) Sorgfältige Reining der Farbstoffe, genaue Festlegung der Versuchsweise. Bestrahlung mit olfram-Lampe oder Kohlebogen. Optische Messung der Konzentration. Die isbleichung von Pinacyanol (Konzentration etwa 10-5g; 1) wird durch die Gegenart von Farbstoffen der Thiazin-Gruppe (etwa 10-6g l) sensibilisiert. Die Ausbeute beträgt für Thionin und für Toluidinblau 0,02-0,03, für Methylenblau 0,02-0,09, mit der Pinacyanolkonzentration ansteigend. Die nicht fluoreszenzfähigen Farbstoffe Capri-, Nil- und Kresylblau geben keine Wirkung.

Bandow.

12330 Marcel Delépine. Action de la lumière sur les solutions de trichlorure de rhodium tripyridiné-1.2.6. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1713-1716, 1953, Nr. 18. (4. Mai.) Schön.

12331 B. E. Conway. After-effects of X-irradiation of desoxyribonucleic acid. Nature, Lond. 173, 579-581, 1954, Nr. 4404. (27. März.) (London, Roy. Cancer Hosp., Chester Beatty Res. Inst.) Die Änderung der Viskosität von Desoxyribonukleinsäure infolge Bestrahlung mit Röntgenstrahlen tritt nach Messungen von TAYLOR. GREENSTEIN und HOLLAENDER noch lange nach Beendigung der Bestrahlung auf. BUTLER und CONWAY fanden, daß nach der Bestrahlung von reduzierten Lösungen die Viskosität annähernd konstant blieb nach einer kleinen anfänglichen Abnahme während der ersten oder zweiten Stunde. Daniels, Scholes und Weiss fanden unter etwas veränderten Bedingungen eine Nachwirkung bei Lösungen, die im Vakuum bestrahlt wurden, die rd. ein Drittel der von reduzierten Lösungen betrug. Verf. beschreibt Versuche, die durchgeführt wurden, um diese Diskrepanz zu erklären. Auf Grund seiner Versuche (Einzelheiten s. Original) kann der Verf. nicht bestätigen, daß der Primäreffekt im Sauerstoff sehr verschieden von dem im Vakuum ist, wie von Daniels, Scholes und Weiss behauptet. Die Ergebnisse lassen vermuten, daß die Nachwirkung im Sauerstoff hervorgerufen wird durch getrennte Prozesse, die nicht in großer Stärke im Primäreffekt weder im Sauerstoff noch im Vakum vorhanden sind.

v. Harlem.

Photochemische Reaktionen durch Röntgen- und y-Strahlung. S. auch Nr. 12446.

Biochemische und physiologische Vorgänge. S. auch Nr. 12554.

Verfärbung und Zerstörung. S. auch Nr. 11666.

## VII. Schwingungen aller Art

12332 F. Borgnis. "Kreiswellenlänge". Arch. elektr. Übertr. 7, 46, 1953, Nr. 1. (Jan.) Schön.

12333 R. A. Sack. Transverse oscillations in travelling strings. Brit. J. appl. Phys. 5, 224—226, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Liverpool, Univ., Dep. Theor. Phys.) Das Verhalten von transversalen stehenden Wellen wird für ein gleichmäßiges, flexibles Band untersucht, das mit konstanter Geschwindigkeit und Zugspannung über zwei schmale Unterlagen hinweggezogen wird. Es ergibt sich ein harmonisches Resonanzspektrum, welches für kleines Verhältnis von Zuggeschwindigkeit zur Fortpflanzungsgeschwindigkeit der Transversalwellen nur wenig unterhalb des einen Bandes mit festeingeklemmten Enden liegt. Die Frequenzansprache auf eine einfache harmonische Störung und die Enveloppe der Schwingungen sind ähnlich der für ein eingeklemmtes Band, nur die Phase der Schwingungen ändert sich von Punkt zu Punkt, so daß die augenblickliche Bandkonfiguration keine Sinuskurve darstellt. Die theoretischen Schlußfolgerungen bleiben auch gültig, wenn Dämpfungen vorhanden sind. Von den beiden Unterstützungen ist die eine

- st, während die andere sinusförmige Schwingungen nach den Seiten ausführt. influß der Schwere, des Biegewiderstandes und der inneren Viskosität des Bans können vernachlässigt werden. v. Harlem.
- 2334 H. Martin. Beitrag zur Theorie der Einschwingvorgänge mit besonderer Gerücksichtigung des ballistischen Galvanometers. Gerl. Beitr. Geophys. 62, 275 bis 187, 1952, Nr. 4. (Jena, Zentralinst. f. Erdbebenforsch.) K. Jung.
- 2335 L. Jánossy. Search for periodicities. Acta phys. hung. 1, 36—55, 1951, Nr. 1. Dublin, Inst. Adv. Stud.) Verf. untersucht die Methoden zum Auffinden großer OURIER-Komponenten aus einer vorgegebenen Funktion und kommt zu dem chluß, daß die Methode von W. Schmidt für praktische Rechnungen am geeigetsten ist.
- 2336 W. S. Jardetzky. Remarque on critical reflections of elastic waves at free wfaces. J. appl. Phys. 23, 1279—1280, 1952, Nr. 11. (Nov.) (New York, N. Y., olumbia Univ.) Das Verhalten elastischer Wellen an reflektierenden freien Oberächen wurde von J. N. Goodier und R. E. D. Bishor (s. diese Ber. 31, 1917, 252) untersucht. Dabei gewinnen sie den Grenzfall streifender Inzidenz, in dem ei üblichen Formeln versagen, durch einen Grenzübergang. Verf. zeigt, daß dieser all dem Zusammenfallen zweier Wurzeln der char. Gleichung einer Differentialeichung entspricht und leitet die Formeln für streifende Inzidenz unter diesem esichtspunkt ab.
- 2337 W. S. Jardetzky. Comment on the preceding letter of R. D. Mindlin and R. Kane: A note on critical reflections of elastic waves at free surfaces. J. appl. hys. 24, 499, 1953, Nr. 4. (Apr.) (New York, N. Y., Columbia Univ.) Diskussionseitrag zu einer Arbeit von J. N. Goodier and R. E. Bishop (s. diese Ber. 31, 1952) über das Verhalten elastischer Wellen bei der Reflexion an freien herflächen.
- . Freise. Neue Geräte zum optischen Aufzeichnen mechanischer Schwingunden. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 22-26, 1954. Nr. 1. (1. Jan.) (Göttingen, Max-Planckes., Inst. Instrumentenkde.)
  Schön.
- 2338 Thomas O'Callaghan. Die Drehschwingungen von Systemen mit stetiger Aassen- und Steifigkeitsverteilung. Kapitel XI. Frequenz 7, 101 – 112, 1953, Nr. 4. Apr.)
- 2339 Thomas O'Callaghan. Eine elektrische Widerstandsanalogie zu drehschwinenden Systemen. Kapitel XII. Frequenz 7, 112-115, 1953, Nr. 4. (Apr.)
- lastische Schwingungen. S. auch Nr. 11446, 11453 -- 11455 12428.
- W. Kosten and M. L. Kasteleyn. Proceedings of the First ICA-Congress Electrocoustics, 1953, 306 S. H. Ebert.
- 2340 F. E. Borgnis. Acoustic radiation pressure of plane compressional waves. Rev. od. Phys. 25, 653-664, 1953, Nr. 3. (Juli.) (Pasadena, Calif., Inst. Technol.) ie physikalischen Ursachen für den Schallstrahlungsdruck sind noch nicht rests geklärt. Die Schwierigkeit liegt darin, daß die akustische Wellengleichung cht linear ist und daß ein Schallstrahl mit endlichem Querschnitt immer mit einer Umgebung in Wechselwirkung steht. In der vorliegenden Arbeit, die sonders die physikalischen Gesichtspunkte betont, werden unter anderem Igende Probleme behandelt: Flüssigkeit mit konstanter Kompressibilität, eflexion an einem Spiegel mit beliebigem Reflexionsfaktor, Strahlungskrafte

an der Grenzfläche zweier nicht mischbarer Flüssigkeiten. Zum Schluß wird eine allgemeine Beziehung hergeleitet zwischen der Energiedichte und dem Druck, der von einer senkrecht auf einen ebenen Reflektor auffallenden Welle ausgeübt wird. Diese Beziehung gilt, unter gewissen Bedingungen, für jede Flüssigkeit und bei beliebiger Amplitude.

Beyer.

12341 G. F. Miller and H. Pursey. The field and radiation impedance of mechanical radiators on the free surface of a semi-infinite isotropic solid. Proc. roy. Soc.(A) 223, 521—541, 1954, Nr. 1155. (22. Mai.) (Teddington, Middlesex, Nat. Phys. Lab.) Verff. leiten für das Feld eines willkürlichen Punktes innerhalb eines halbunendlichen Festkörpers bestimmte Integralgleichungen ab, die sich auf die Kräfte auf der freien Oberfläche beziehen, die sich zeitlich sinusförmig ändern. Aus diesen Integralen werden für das Feld bei unendlich ausgedehnten Körpern asymptotische Ausdrücke erhalten und es wird an Polardiagrammen gezeigt, wie sich die Feldstärke mit der Richtung ändert. Außerdem werden Integralausdrücke angegeben, die die mittlere Verrückung des verformten Oberflächenbereichs beschreiben. Diese Integrale sind für eine Anzahl von Fällen numerisch durchgerechnet worden, um die Strahlungsimpedanz derjenigen Quellen zu erhalten, die durch solche Kraftsysteme dargestellt werden.

12342 S. A. Elder, J. Kolb and W. L. Nyborg. Physical factors involved in sonic irradiation of liquid. Phys. Rev. (2) 93, 364, 1954, Nr. 2. (15. Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Brown Univ.) Trotz einer umfangreichen Literatur über verschiedene physikalische, chemische, und biologische Phänomene, die auf Schallwellen hoher Amplitude zurückzuführen sind, sind die Zusammenhänge nur in wenigen Fällen gut verstanden worden. Die Verff. weisen darauf hin, daß die Beschreibung des Schallfeldes in weit größeren Details durchgeführt werden muß, als es sonst üblich ist. Neben der Verteilung der Eigenschaften erster Ordnung, z. B. Druckamplitude, müssen auch die Eigenschaften zweiter Ordnung, die die Turbulenzbewegungen beherrschen, bestimmt werden. Die Beschreibung des Schallfeldes wird von den Verff. auf diesem Wege vorgenommen und die theoretischen Werte mit den experimentell ermittelten verglichen.

Riedhammer.

12343 Robert Hills jr., Nynthesis of line source directivity patterns. J. acoust. Soc. Amer. 23, 143—144, 1951, Nr. 1. (Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Cambridge Mass., Harvard Univ., Acoust. Res. Lab.) Für die Verteilung der Schallintensität im Raum von einer linear angeordneten Schallquelle endlicher Länge führt der Verf. ein Integral an. das die Verteilung der Quellenstärke längs der Quellenlinie mit einschließt. Praktische Lösungen lassen sich durch Entwickeln der Muster-Funktion in eine endliche Summe von "charakteristischen Funktionen" erreichen unter Erhalt einer ähnlich gestalteten Summe komplementärer Funktionen für die Erregungsfunktion. Ein derartiges Verfahren bezieht die Nulsterlen der Muster-Funktion auf die Koeffizienten der Fourier-Erweiterung der Erregungsfunktion.

Schallgeschwindigkeit, S. auch Nr. 11366.

12344 Peter Westervelt. The non-linear interaction of a plane progressive wave with a small sphere. J. acoust. Soc. Amer. 23, 144, 1951, Nr. 1. (Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Cambridge, Mass., Inst. Technol., Acoust. Lab.) Unter gewissen Umständen übt eine Schallwelle auf Teilchen eine mittlere Kraft aus, die um mehrere Größenordnungen stärker ist als die aus dem Strahlungsdruck gefolgerte Kraftwirkung. So haben Versuehe gezeigt, daß diese Kräfte elfmal stärker

waren, als die durch den Strahlungsdruck erreichten. Die Abhängigkeit dieser Kraft wird aus der Oseens-Beziehung für den Fall einer Hemmung durch eine Kugel berechnet und die Ergebnisse weiter diskutiert. Riedhammer.

12345 François Canac. Interférence de deux faisceaux ultrasonores réfléchis par un nur plan. Conduction des ondes. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 360-362, 1953, Nr. 4. 26. Jan.) An Hand von Schlierenphotographien, die zum Teil mit stroboskopischer und zum Teil mit kontinuierlicher Beleuchtung aufgenommen wurden, wird das Wellenfeld vor einer ebenen, schallharten Wand in Abhängigkeit vom Einfallswinkel untersucht. In einem zweiten Versuch wird der Wand ein zweiter ebener Schallspiegel parallel gegenübergestellt. In dem so entstandenen Kanal offanzen sich die Schallwellen ähnlich fort, wie elektromagnetische Wellen in Beyer.

12346 François Canac. Mesure du pouvoir réfléchissant des plafonds au moyen des durasons. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 467—469, 1953, Nr. 5. (2. Febr.) Das Reflexionsvermögen verschiedener Deckenarten läßt sich leicht im Laboratorium intersuchen, wenn man Deckenmodelle in verkleinertem Maßstab baut und die Meßfrequenz entsprechend erhöht. Im vorliegenden Fall wurden Modelle verwendet, die etwa 30 Elementarkästchen der Seitenlänge 7 cm enthielten, deren Form und Ausführung variiert wurden. Bei einer Meßfrequenz von 23 kHz entspricht das einer Kastendecke mit der Kastenlänge 2 m bei einer Frequenz von 350 Hz. Die einfallenden und reflektierten Ultraschallwellen wurden nach dem Schlierenverfahren sichtbar gemacht und bei stroboskopischer Beleuchtung ohotographiert. Der Einfluß der Kastenform auf die Reflexion wird an einigen ler so gewonnenen Aufnahmen erläutert.

2347 U. Ingard and D. Pridmore-Brown. Propagation of sound in a duct with constrictions. J. acoust. Soc. Amer. 23, 689 -694, 1951, Nr. 6, (Nov.) (Cambridge, Mass., Inst. Technol., Acoust. Lab.) Eine Verengung in einem Rohr (hier eine risblende) ist einer Induktivität in einer elektrischen Leitung äquivalent, und laher zeigt ein Rohr mit periodisch aufeinanderfolgenden Verengungen gegeniber Schallwellen Filtereigenschaften mit gewissen Durchlaß- und Sperrbereichen. Da letztere für die Geräuschbekämpfung wichtig sind, wird die Ausbreitungslämpfung der Schallwellen in solchen Rohren sowohl für harte als auch für chluckstoffbelegte Rohrwände berechnet und gemessen. Für den Fall des Rohres nit schallharten Wänden werden die Ergebnisse der Rechnung in Diagrammen largestellt. Während sowohl beim Rohr mit Verengungen aber mit harten Wanlen als auch beim homogenen Rohr mit absorbierenden Wänden die Schalllämpfung nur in relativ schmalen Frequenzgebieten auftritt, läßt sich durch Combination der beiden Maßnahmen bei geeigneter Wahl der Größe der Wandbsorption und der Irisblenden eine Dämpfung von mehr als 17 dB m im Frequenzbereich 300 - 1500 Hz erzielen. Wie an mehreren Beispielen gezeigt wird, timmen die experimentellen Ergebnisse befriedigend mit der Rechnung überein.

2348 E. Meyer und W. Kuhl. Bemerkungen zur geometrischen Raumakustik. Acust., Zür. 2, 77 83, 1952, Nr. 2. (Göttingen, Univ., 111. Phys. Inst.) Schalfeflexionen, die innerhalb der ersten 50 m see nach Eintreffen des direkten Schalltrahls das Ohr des Beobachters erreichen, werden nicht als Echos wahrgenommen, ondern wirken wie eine Lautstärkeerhöhung des direkten Schalles. Die Zahl lieser Schallrückwürfe kann durch Anbringen geeigneter Schallspiegel (z. B. Sperrholzplatten) insbesondere auf den oberen Teilen der Seitenwände eines kaales erheblich vermehrt werden. Es werden Betrachtungen über die dadurch nögliche Verstärkung des direkten Schalles und über die Energiedichte im dif-

fusen Schallfeld angestellt. Ferner werden einige praktische Beispiele besprochen, in denen der Einsatz von Schallspiegeln in Theatern und Sälen zu bemerkenswerten Verbesserungen der Verständlichkeit von Sprache geführt hat. In der Praxis werden die Schallspiegel wegen des besseren optischen Eindruckes meist durch einen undurchsichtigen aber akustisch völlig durchlässigen Schirm aus Drahtgaze oder weitmaschigem Stoff verdeckt.

12349 Edward V. Somers. Propagation of acoustic waves in a liquid-filled cylindrical hole, surrounded by an elastic solid. J. appl. Phys. 24, 515-521, 1953, Nr. 5. (Mai.) (Dallas, Tex., Magnolia Petr. Co., Field Res. Lab.) Das Problem der Ausbreitung elastischer Wellen in Systemen mit zylindrischer Grenzfläche zwischen zwei Medien verschiedener elastischer Eigenschaften wird für ein spezielles Modell vollkommen gelöst. Eine unendlich lange Flüssigkeitssäule ist in ein festes, elastisches Medium eingebettet und wird durch eine ringförmige Schallquelle innerhalb der Flüssigkeit angeregt. Die Geschwindigkeitspotentiale der drei auftretenden Wellen (Longitudinal- und Scherwelle im festen Körper und Longitudinalwelle in der Flüssigkeit) werden für den Fall der harmonischen Anregung in Integralform erhalten. Die Lösung der Integrale kann dann auch auf beliebige Anregung erweitert werden. Der Beitrag der beiden Wellen im festen Körper nimmt rascher ab als der Beitrag der Flüssigkeitswelle, so daß diese in größerer Entfernung von der Quelle überwiegt.

12350 S. Parthasarathy and N. N. Bakhshl. A further elucidation of the relationship between sound velocity in liquids and molecular weight. Nuovo Cim. (NS) 11, 310 bis 311, 1954, Nr. 3. (1. März.) (New Delhi, Nat. Phys. Lab. India.) In Fortsetzung einer früheren Arbeit wird der dort für Flüssigkeiten innerhalb homologer Reihen angegebene Zusammenhang v¹¹³/ $\rho$  = 13,56 + B/M zwischen der Schallgeschwindigkeit v, der Dichte  $\rho$  und dem Molekulargewicht M mit Daten anderer Autoren verglichen und insbesondere für den konstanten Zahlenwert im Grenzfall hoher Molekulargewichte in guter Übereinstimmung gefunden. Es zeigt sich, daß auch die einzelnen Größen Schallgeschwindigkeit, Dichte und adiabatische Kompressibilität mit wachsendem Molekulargewicht Grenzwerten zustreben.

G. W. Becker.

12351 Alan Powell. The reduction of choked jet noise. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 313—327, 1954, Nr. 4 (Nr. 412B). (1. Apr.) (Southampton, Univ., Dep. Aeronaut. Engng.) Verf. untersucht einige Methoden zur Reduzierung des Geräusches, das verengten Strahlenbündeln eigentümlich ist. Die benutzte Anordnung besteht in einem Einschnitt an der Abgangsecke des Strahlenbündelmundstückes, in der Einführung von gewölbten radialen Flügeln und eines Mundstückventils mit Hilfe einer Gazeerweiterung. Die Geräuschgröße eines Strahles, der von einer flachen Düse ausströmt, ist von der Lage der Ausgangsecke und der Reflexionsfläche, die vom Mundstückkörper in der Abgangsebene dargestellt wird, abhängig. Es wird angedeutet, daß die Anwesenheit einer anfänglichen Turbulenz oder eines Geräusches ebenfalls zu einer Verminderung der Schallgröße beiträgt, was von Bedeutung sein kann.

12352 K. Tamm und I. Pritsching. Ein Frequenzanalysator mit mechanischem Hochtonfilter. Acust., Beihefte 1951, S. 43-48, Nr. 1. (Göttingen, Univ., III. Phys. Inst.) Verff. beschreiben einen Frequenzanalysator, bei dem versucht wurde, Trennschärfe, Amplitudenbereich und Analysiergeschwindigkeit bei mäßigem technischen Aufwand in ein optimales Verhältnis zu bringen. Bei gleicher Einschwingzeit, welche die Analysiergeschwindigkeit begrenzt, ist zur Trennung eng benachbarter Komponenten mit großem Amplitudenunterschied ein ideales Bandfilter besser geeignet als ein Resonanzkreis. Durch Verwendung eines

54

echanischen 40 kHz-Bandfilters, das aus zwei schwachgedämpften, gekoppelten onpilzen aus Stahl besteht, erreichen die Verff. eine Filterkurve von 15 Hz andbreite, mit der noch Teiltöne von 40 db Pegelunterschied im Frequenzaband von 25 Hz getrennt werden können. Teiltöne bis 65 db unter dem Auszuerungspegel können noch unbeeinflußt von Eigen-Klirrfaktor und Eigen-auschen gemessen werden. Die Analysierzeit des automatischen Geräts beträgt 50 sec für den Frequenzbereich von 0-20 kHz. Eine Anzahl von Meßbeispielen, ie mit einem angeschlossenen Pegelschreiber registriert wurden, wird gezeigt.

2353 Pierre Chavasse et Paul Riéty. Le dispositif d'étalonnage réalisé au déparment acoustique du C. N. E. T. Ann. Télécomm. 9, 94–98, 1954, Nr. 4. (Apr.) line Signalanlage als Verbindung zwischen Meßraum und Prüfraum (schalltoter Laum, freies Schallfeld) bei physiologisch akustischen Messungen und Audiometerrüfungen wird erklärt und skizziert. Die Anlageelemente Signallämpehen und ummer dienen der Verständigung während der Messung; zur Übermittlung von inweisungen ist eine Wechselsprechanlage, die wahlweise auch auf den Verstärker geschaltet werden kann, vorgesehen. — Im Anhang wird der Verstärker ines Kathodenstrahloszillographen für sehr tiefe Frequenzen erläutert.

Wesselhöft.

2354 A. Melvin Skellett, Lawrence E. Leveridge and J. Warren Gratian. Electroneam head for magnetic tape playback. Electronics 26, 1953, Nr. 10, S. 168—171. Okt.) (Orange, N. J. Nat. Union Radio Corp.; Rochester, N. Y., Strombergarlson Co.) Der Kraftfluß des Tonbandes wird von den Polstücken des Abspielopfes nicht, wie bisher, einer Induktionsspule zugeführt, sondern einem Meßystem, das im Innern einer Kathodenstrahlröhre sitzt. Zwei Polschuhe fangen den kraftfluß, der die Glaswand durchsetzt, auf und wirken ablenkend auf einen wischen ihnen durchgehenden Kathodenstrahl, dessen Ablenkung nun entsprehend zwei Anodenbleche — je nach der Flußrichtung mehr das eine oder das ndere — verschieden aussteuert. Im Gegensatz zur alten Anordnung wird die lagnetisierung des Bandes selbst gemessen an Stelle der zeitlichen Ableitung. lieraus folgt ein wesentlich besserer Frequenzgang.

2355 Maurice Degrois. Proposition de normalisation de l'expression de la puissance purnie par un projecteur à ultra-sons. Ann. Télécomm. 9, 99-102, 1954, Nr. 4. Apr.) (Jouyen-Josas, Inst. Nat. Rech. Agron., Lab. Physiol. Acoust.) Die Angabe er mittleren Ultraschallintensität eines Quarzschwingers in Watt/cm² gibt reder über die gesamte Strahlungsleistung noch über die dem Strahlungsdiaramm entsprechende Intensitätsverteilung Aufschluß. Der Verf. macht den orschlag, eine Normalisierung in der Definition der mittleren Intensität hereizuführen, indem die Strahlungsleistung zu einer "wirksamen Oberfläche" in Beziehung gesetzt wird. Wählt man für diese die Form eines Kreises, so ist der wirksame Durchmesser" die geeignete Kenngröße für den Schwingquarz. Zu hrer Festlegung kann entweder das Strahlungsdiagramm oder die diesem entprechende Aufteilung der Gesamtstrahlungsleistung auf einen, der wirksamen Derfläche entsprechenden Standardbruchteil und den Rest herangezogen werden. ls besteht eine Analogie zwischen der Resonanzkurve eines Schwingkreises und em Strahlungsdiagramm eines Quarzschwingers. In der Schwingquarztechnik st aber die Resonanzspitze aus meßtechnischen Gründen kein geeigneter Bezugsvert. Man geht hier vom Integral  $\pi/x^2$ dy für die Gesamtstrahlung aus, dessen Vert man durch Ausmessen der Fläche einer transformierten Diagrammkurve - f (x) in einfacher Weise erhält; die Genauigkeit der ursprünglichen, zu mesenden Diagrammkurve muß hierbei im Bereich der Spitze nur mäßigen Anforerungen genügen. Das Verfahren wird an zwei Beispielen erläutert. Abschließend

wird ein rasch zu handhabendes graphisches Verfahren zur Ermittlung des wirksamen gleichschenkligen Dreiecks, dessen Flächeninhalt mit dem der Diagrammkurve und dessen Höhe angenähert mit deren Maximalwert übereinstimmt. Der auf die wirksame Oberfläche des Quarzes treffende Standardbruchteil wird zu <sup>7</sup>/<sub>8</sub> der Gesamtstrahlung ermittelt. K.-H. Fischer.

12356 A. O. Williams jr. The piston source at high frequencies. J. acoust. Soc. Amer. 23, 143, 1951, Nr. 1. (Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Providence, Rhode Isl., Brown Univ.) Verf. leitet für den Fall eines kreisförmigen ebenen Kolbens, der ein Ultraschallbündel der Fortpflanzungskonstanten k erzeugt, theoretische Ausdrücke für spezielle Werte des Geschwindigkeitspotentials bei hohen Frequenzen ab.

12357 Jan Koppelmann. Beiträge zur Ultraschallmeßtechnik in Flüssigkeiten. Acust., Zür. 2, 92—95, 1952, Nr. 2. (Göttingen, Univ., III. Phys. Inst.) Verf. berichtet über ein neuartiges Sondenmikrophon zur punktförmigen Abtastung von Ultraschallfeldern in Flüssigkeiten bei Frequenzen oberhalb 100 kHz. Dieses Sondenmikrophon besteht aus einem etwa 0,5 mm dicken, 200 mm langen Stahldraht, der mit einem Gummi- oder Kunststoffschlauch überzogen ist, der den Schall möglichst schlecht leitet. Zwischen Draht und Schlauch befindet sich eine dünne, körperschallisolierende Luftschicht. Im zweiten Teil der Arbeit befaßt sich der Verf. anschließend an die Arbeit von Hertz und Mende mit dem Zustandekommen des Langevinschen Schallstrahlungsdruckes. Es wird gezeigt, daß sich beim Einschalten des Ultraschallgenerators die Dichte der Flüssigkeit im Schallstrahl erhöht, indem von außen Flüssigkeit in den Schallstrahl nachströmt.

Ultraschallnachweis, S. auch Nr. 12107.

12358 S. Parthasarathy, S. S. Chari and P. P. Mahendroo. Determination of ultrasonic absorption coefficient in liquids by a new technique. Z. Naturf. 8 a, 272–273, 1953, Nr. 4. (Apr.) (New Delhi, India, Nat. Phys. Lab.) Verff. bestimmen nach einer neuen Methode den  $a/v^2$  Wert bei 5 MHz in acht verschiedenen Flüssigkeiten. Die nach der neuen Methode ermittelten Werte werden mit denen nach der Strahlendruckmethode verglichen und eine gute Übereinstimmung gefunden.

Riedhammer.

12359 Arvind Mohan Srivastava. Schwächung von Ultraschall in Gelen. Z. Elektrochem. 58, 241—245, 1954, Nr. 4. (17. Mai.) (Allahabad, Ind., Univ., Dep. Phys.) Die Ausbreitung von Ultraschallwellen in gelartigen Substanzen wurde untersucht. Von Interesse war die Frage der Schwächung der einfallenden Wellen in einem zusammengesetzten Medium, in welchem eine ausgedehntere flüssige Phase an eine feste Phase gebunden ist. In einer theoretischen Diskussion wird ein Ausdruck für die Absorptionskonstante hergeleitet. Der Streuprozeß wurde dabei im Zusammenahng mit der Viskosität des Mediums betrachtet. Die Ergebnisse sind in Tabellen angegeben. Die Theorie wird durch experimentelle Werte gut bestätigt. (Zusammenfg. d. Verf.).

G. W. Becker.

12360 Arvind Mohan Srivastava. Schwächung von Ultraschall in Gelen. II. Z. Elektrochem. 58, 245—249, 1954, Nr. 4. (17. Mai.) (Allahabad, Ind., Univ., Dep. Phys.) Die Werte der Ultraschall-Schwächung wurden in drei Gelen unter Verwendung eines Ultraschall-Impuls-Generators bei vier Frequenzen zwischen 0,625 und 2,50 MHz bestimmt. Die Messungen beruhen auf der Beobachtung von Amplituden des nacheinander reflektierten Ultraschallstrahles in einer zwischen metallischen Halterungen befindlichen Gelprobe. Für den Reflexionskoeffizienten

an der Gel-Festkörper-Grenze wurde eine Korrektur eingeführt. Die Werte sind aufgetragen für die vier verfügbaren Frequenzen und bei verschiedenen Temperaturen zwischen 20 und 72°C. Es wurde beobachtet, daß die Schwächungswerte bei bestimmten Frequenzen und Temperaturen Maxima haben. Die Art und Größe dieser Maxima wurden in einer früheren Veröffentlichung erklärt und die Schwächungswerte ebenfalls aus dieser Theorie berechnet. Sehr gute Übereinstimmung der beiden Werte begründet und bestätigt die vorangegangene theoretische Arbeit (s. vorstehendes Ref.). (Zusammenfg. d. Verf.)

G. W. Becker.

12361 E. Freedman. On the propagation of ultrasonic waves in acetic acid. J. chem. Phys. 19, 1318, 1951, Nr. 10. (Okt.) (Ithaca, N. Y., Cornell Univ., Dep. Chem.) Geschwindigkeits- und Absorptionsmessungen an Ultraschallwellen in Essigsäure haben gezeigt, daß eine Geschwindigkeitsdispersion und gleichzeitig ein Maximum des Absorptionskoeffizienten pro Wellenlänge in der Nähe von 1 MHz Schallfrequenz auftritt. Der Verf. berechnet nunmehr vergleichsweise für verschiedene Temperaturen die Maximalabsorptionskoeffizienten, die dazugehörigen Frequenzen und die Frequenzhalbwertsbreiten. Die erhaltene Übereinstimmung ist gut.

12362 E. Grossetti. Determinazione del coefficiente di assorbimento degli ultrasuoni dei liquidi mediante il metodo termico. Nuovo Cim. (NS) 11, 250—254, 1954, Nr. 3. (I. März.) (Napoli, Univ., Ist. Fis.) Die Ultraschallabsorptionskoeffizienten wurden in einigen Flüssigkeiten (Wasser, Glycerin, Vaselinöl, Amylalkohol) mit einer kalorimetrischen Methode (nach einem von Parthasarathy angegebenen Verfahren) bei verschiedenen Frequenzen im Bereich 1,8...11,9 MHz ermittelt. Die benutzte Anordnung wird beschrieben. Die bei 1,8 MHz sehr großen Unterschiede zwischen experimentellen und theoretischen Werten nehmen mit wachsender Frequenz ab.

12363 S. Petralia. Assorbimento di ultrasuoni in miscele di elio-argon. Nuovo Cim. (NS) 11, 570-571, 1954, Nr. 5. (1. März.) (Bologna, Univ., Ist. Fis.) Die Ultraschallabsorption im Gasgemisch Helium-Argon wurde bei einer Frequenz von 3 MHz und bei einer Temperatur von 25°C in einer Interferometer-Anordnung gemessen. Die Werte  $a/f^2$  (a: Amplitudenabsorptionskoeffizient, f: Meßfrequenz) werden in Abhängigkeit vom Mischungsverhältnis in einem Diagramm mitgeteilt. Für die reinen Gase ergeben sich ziemlich genau die klassischen Werte. Dagegen weicht der für das Mischungsverhältnis 50:50 gemessene Maximalwert der Absorption erheblich von dem berechneten ab. Die Abweichung wird auf die Näherungsannahmen in der Theorie der Schallabsorption in Gasgemischen (Rocard, Kohler) zurückgeführt. Weitere Experimente werden angekündigt.

Ultraschallausbreitung. S. auch Nr. 11517, 12506.

Anwendung des Ultraschalls. S. auch Nr. 11472, 12411, 12441, 12500, 12501, 12503, 12507, 12508.

UV-Strahlung bei Einwirkung von Ultraschall auf Wasser. S. auch Nr. 12312,

12364 Karl Försterling und Hans-Otto Wüster. Über die Reslektion in einem inhomogenen Medium. Ann. Phys., Lpz. (6) 8, 129 –133, 1950, Nr. 3/4. (10. Nov.) (Köln, Inst. theor. Phys.) Verff. berechnen die Reflexionskoeffizienten für ein inhomogenes Medium für den Fall, daß sich die Dielektrizitätskonstante als Potenz einer Koordinate darstellen läßt. 12365 W. E. Williams. Diffraction by two parallel planes of finite length. Proc. Camb. phil. Soc. 50, 309–318, 1954, Nr. 2. (Apr.) (Manchester, Univ., Math. Dep.) Gegeben zwei ebene, vollkommen leitende, parallele Platten, die in z-Richtung unendlich ausgedehnt, in y-Richtung von endlicher Länge I seien: Abstand d. Verf. behandelt die Beugung einer ebenen elektromagnetischen Welle, deren magnetische Feldstärke in z-Richtung schwingt, an diesen Platten und gewinnt zwei Integralgleichungen, die für gegen I kleine Wellenlängen näherungsweise gelöst werden. Es zeigt sich, daß für gewisse Längen I ( $\approx n\pi/k$  - kleinem Korrekturglied) ein Resonanzeffekt auftritt (relatives Maximum der Feldstärke zwischen den Platten).

12366 V. Poledna. Die Darstellung der frequenzmodulierten Schwingung mit Besselschen Funktionen. Frequenz 7, 336 – 338, 1953, Nr. 11. (Nov.) Mit Hilfe der Besselschen Funktionen stellt Verf. die frequenzmodulierte Schwingung dar. um eine quantitative Erfassung der Größe der Seitenbänder und der Amplituden bei beliebigem Modulationsgrad zu erreichen.

12367 Mario Cutolo. Effects of radio gyrointeraction and their interpretation. Nature, Lond. 166, 98-100, 1950, Nr. 4211. (15. Juli.) (Centro studi di Radio-propagazione e Radionavigazione, Istituto Fisica Tecnica, Univ. Naples). Verf. befaßt sich mit dem Problem der Änderung der Quermodulation mit der Frequenz. Riedhammer.

12368 Edward I. Hawthorne. Electromagnetic shielding with transparent coated glass. Proc. Inst. Radio. Engrs. N. Y. 42, 548-553, 1954, Nr. 3. (März.) (Philadelphia, Pa., Univ., Moore School Elec. Eng.) Es wird theoretisch und experimentell untersucht, wie stark eine elektromagnetische ebene Welle gedämpft wird, wenn sie durch mehrere hintereinander angeordnete ebene Glasplatten hindurchtritt, auf denen dünne, durchscheinende Metallbeläge aufgebracht sind. Es ist das Ziel der Arbeit, eine optimale Anordnung zu finden, die gegen eine elektromagnetische Welle im Frequenzgebiet von 500 bis 10 000 MHz hinreichend abschirmt, aber im sichtbaren Wellengebiet noch für Beobachtungen genügend durchsichtig bleibt. Der Einfluß des Flächenwiderstandes der Metallschicht (R. = 30 bis 120 Ohm/cm²), der Dielektrizitätskonstanten und der Anzahl N der aufeinanderfolgenden Schichten ist in Kurven dargestellt. Für N > 1 ist eine elektrische Glasdicke von  $\lambda/4$  zweckmäßig. Bei richtiger Bemessung der Anordnung kann man Dämpfungswerte zwischen 40 und 60 db erhalten, wobei sie für optische Durchsicht noch hinreichend transparent bleibt. Brück.

12369 A. Cunliffe, R. M. Gould and K. D. Hall. On cavity resonators with nonhomogeneous media. Proc. Instn. elect. Engrs. 101, 192–193, (Monograph Nr. 91 Radio Section) 1954, Teil III (Radio a. Commun. Engng.) Nr. 71. (Mai.) (Hull, Univ. Coll.) Kurze Zusammenfassung einer störungstheoretischen Methode, die es gestattet, die Eigenfrequenzen eines mit einem nichthomogenen Dielektrikum erfüllten, allseitig geschlossenen Hohlraumresonators aus den Eigenfrequenzen des gleichen, jedoch mit homogenem Dielektrikum erfüllten Resonators zu berechnen. Die gestörten Eigenfrequenzen ergeben sich aus den ungestörten durch eine Potenzreihe nach den Störungsamplituden von zund  $\mu$ , wobei die Koeffizienten der Reihenentwicklung in angebbarer Weise von den entsprechenden Ortsfunktionen abhängen. Die Theorie wurde für den Fall eines in der H<sub>0.11</sub>-Eigenschwingung angeregten zylindrischen Hohlraumresonators mit einem den Querschnitt nicht vollständig ausfüllenden Dielektrikum (Elektrolytlösung) bei einer Wellenlänge von 10 cm mit experimentellen Ergebnissen verglichen. B. Koch.

12370 M. L. Kales. Modes in wave guides containing ferrites. J. appl. Phys. 24, 604-608, 1953, Nr. 5. (Mai.) (Washington, D. C., Naval Res. Lab.) Ausgehend

von den Polderschen Beziehungen (Phil. Mag. 40, 99, 1949) werden theoretisch die Wellentypen in einem kreisförmigen Hohlleiter berechnet, der mit einem Ferrit gefüllt ist bei Anlegung eines magnetischen Gleichfeldes in der Achse. Zunächst ergibt sich, daß im Durchlaßbereich keine reinen E- und H-Wellen existenzfähig sind, vielmehr nehmen die Wellentypen diese Form nur bei der Grenzwellenlänge an, für die Formeln angegeben werden. Zur Berechnung der Feldverteilung werden Beziehungen abgeleitet, die die Lösung einer Gleichung für die möglichen Fortpflanzungskonstanten voraussetzen. Letztere dürfte jedoch nur für jeden Spezielfall numerisch zu lösen sein.

12371 Joseph H. Vogelman. Precision measurement of waveguide attenuation. Electronics 26, 1953, Nr. 12, S. 196—199. (Dez.) (Rome, N.Y., Rome Air Develop Center.) Verf. beschreibt eine Methode, die eine genaue Bestimmung der Wellenleiterdämpfung zwischen 0,01 und 0,1 db gestattet. Die Messungen können mit abnehmender Genauigkeit bis herab zu 0,001 db ausgeführt werden. Die durch Detektornichtlinearität, Störpegel in Detektorverstärkern u. a. m. eingehenden Fehler sind weitgehend reduziert.

12372 B. P. Hand. Broadband rotary waveguide attenuator. Electronics 27, 1954, Nr. 1, S. 184-185. (Jan.) (Palo Alto, Calif., Hewlett-Packard Co.) Verf. beschreibt einen Breitband-Rotations-Wellenleiterdämpfer, dessen mittlerer Leiterteil frei rotieren kann.

Resonanzwellen, Mikrowellen. S. auch Nr. 11941, 12257.

Ausbreitungsstörungen durch Ionenschichten. S. auch Nr. 12673.

Extraterrestische elektromagnetische Strahlung. S. auch Nr. 12593-12595, 12601, 12606, 12614, 12617.

12373 J. Breton. Étude expérimentale, dans la bande des 1000 MHz, de l'émission et de la réception des antennes hélicoïdales. J. Phys. Radium 14, 56 S.—S 58, 1953, Nr. 12. (Dez.) (Sitzungsbericht.) (Bordeaux, Fac. Sci.) Für 27,5 cm. Wellen werden Schraubenantennen mit neun Windungen (60 cm Länge, 8,5 cm Dmr.) unterpucht. Der Gewinn ist fast 20 Dezibel bei einer Halbwertsbreite der Keule von ± 25°. Die Polarisation ist um 30 Dezibel schwächer).

12374 Raymond S. Markowitz. Transistorized radar scope display unit. Electronics 26, 1953, Nr. 10, S. 182–183. (Okt.) (Philadelphia, Pa., Phileo Corp.) Verf. berichtet über einen 4-Punkt-Kontakt Transistor, der in Verbindung mit einer Diode ein 4-Vakuum-Röhrenaggregat zu ersetzen vermag. Der Energieverbrauch beträgt nur 1 Watt gegenüber 10 Watt mit Röhren. Dieser Transistor ist noch dei einer Betriebstemperatur von 50°C verwendbar.

12375 Joseph C. Tellier. Neutralizing pentodes in radar I-F stages. Electronics 26, 1953, Nr. 10, S. 184-186. (Okt.) (Philadelphia, Pa., Philoc Corp., Res. Div.) Verf. beschreibt ein Neutralisationsverfahren für Pentoden in Radar I-F Stationen. Riedhammer.

2376 A short description of Philips' harbour radar equipment, type SHR 101. Schön.

Funkpeilung. S. auch Nr. 11496.

2377 Hans E. Hollmann. Nichtlineare Schaltelemente in der Hoch- und Niederrequenztechnik. Arch. elektr. Übertr. 6, 434-440, 478-486, 520-531, 1952,

Nr 10, (Okt.) 11 (Nov.) u. 12. (Dez.) (Oxnard, Kalif.) Zusammenfassender Bericht. Inhalt: Einleitung, I. Eisendrosseln, I. Magnetische Verstärker, 2 Essenmodulation 3. Differentielle und dynamische Induktivität. 4. Ferromagnetisch rheolineare Schwingungskreise. 5. Ferromagnetisch-rheolineare Resonanzkurven, 6. Eisendetektor, 7. Magnetischer Modulationsumformer, 8. Trägerfrequenzverstärkung mit magnetischer Modulation und Frequenzumsetzung. 9 Induktivitäts und Permeabilitätsoszillogramme, II. Nichtlineare Kondensatoren 1. Ferroelektrizität und Ferroelektrika, 2. Die Nichtlinearität ferroelektrischer Kondensatoren, 3. Kapazitätsoszillogramme, 4. Dielektrische Frequenzmodulation. 5. Quarzstabilisierte Frequenzmodulation. 6. Dielektrische Amplitudenmodulation, 7. Dielektrische Verstärker, 8. Dielektrische Frequenzvervislfachung, Mischung und Trägerfrequenzverstärkung, 9. Ferroelektrische Demodulation, 10. Dielektrische Frequenzrückkopplung, III. Nichtlineare Widerstande, I. Symmetrische und unsymmetrische Nichtlinearität. 2. Die differentielle oder Wechselstrom Nichtlinearität. 3. Überspannungs und Überlastungsschutz. 4. Spannungsstabilisierung und begrenzung. 5. Amplitudenmodulation und Frequenzvervielfachung, 6. RX Modulation, 7. Frequenzrückkopplung mit RX Modulatoren. 8. Linearisierung und Entzerrung mit nichtlinearen Widerständen, Schlußbemerkungen. Schön.

12378 R. Herschel. Information Theorie und Technik. Regelungstechnik 2, 18 – 21, 41 – 44, 1954, Nr. 1 und Nr. 2. (München.) Im ersten Teil dieser Arbeit wird an einer Reihe von Beispielen der allgemeine Zusammenhang von Information und Regelung aufgezeigt. Im zweiten Teil wird die grundlegende Formel (durchschnittliche Anzahl der Bits, binary digit, die je Person für die Information nötig ist) abgeleitet. Die selbsttätige Regeltechnik kann Erkenntnisse der Informationstheorie nutzbringend verwenden.

12379 Glenn W. Preston. The equivalence of optimum transducers and sufficient and most efficient statistics. J. appl. Phys. 24, 841-844, 1953, Nr. 7. (Juli.) (Philadelphia, Penn., Phileo Corp., Res. Div.) Verf. weist darauf hin, daß beim Entwerfen eines Übertragers zum Zwecke der getreuen Wiedergabe eines Signals statistiche Folgerungen geschlossen werden müssen und demzufolge die Methoden der nuthematischen Statistik anwendbar sind.

Riedham mer.

12.380 T. P. Flanagan and E. G. Hamer. Slotted line techniques. Electron. Engag. 25, 218, 1953, Nr. 303. (Mai.) (St. Albans, Horts.; Gen. Elect. Comp., Ltd.) Schrader.

1238/ Ralph Zito fr. Signal comparator. Electronics 26, 1953, Nr. 12, S. 183 bis 186 (Dex.) (New York, Univ., Res. Div.) Verf. beschreibt eine Methode zur Messung kleiner festgesetzter Spirmungskanderungen, vor allem zur Prüfung des Frequenzverhaltens von passiven Netzwerken. Der Spirmungskomparator ist im wesentlichen ein Kippverstärker mit zwei Eingängen und einem Ausgang. Die beiden Eingänge führen ein Bezugssignal und ein Signal, dessen Amplitudenänderungen gemessen werden sollen. Der Komparatorausgang liegt an der Vertikal Ablenk Platte eines Kathodenstrahlrohres.

Riedhammer.

J. M. van Holweegen. An experimental radiotelephone link between Eindhoven and Tilburg. Commun. News 12, 144 - 152, 1952, Nr. 4, (Juni.) Sohon.

12382 W. W. H. Clarke and J. D. S. Hinchliffe, The evaluation of cable irregularities at very high frequencies. Proc. Instn. elect. Engrs 101, 55 - 60, (Monograph Nr. 75 Radio Section 1954, Teil 4 (Monographs) Nr. 6, (Febr.) Ebert.

954

2384 Maurice Apstein and H. H. Wieder. Capacitor modulated wide-range f mystem. Electronics 26, 1953, Nr. 10, S. 190—192. (Okt.) (Washington, Nat. Bur. Stand.) Verff. beschreiben eine Koppelungsmethode für Barium Titanat Kapaitäten, die an einem Oszillatortank vorgenommen wird und minimalste Ruckwirkungen zeigt.

2385 Helmut Matthes, Zur Ehnung der Verlustdämpfung von Grundketten dern. Frequenz 7, 360—368, 1953, Nr. 12. (Dez.) (Stuttgart, T. H., Fernmeldeanlagen.) Ferf. befaßt sich mit dem Problem der Ausgleichung der Verlustdämpfung von Wellenfiltern und deren Konzentrierbarkeit auf einige wenige Stellen des Filters. Es wird eine Betrachtung über die Wellenparameter von Anfangsketten Halb diedern und Endhalbgliedern mit Verstärker, über die Betriebsdämpfung und leren Ausgleich durch Fehlanpassung, über Ebnung im Innern der Siebkette, über Ebnungsmöglichkeiten zwischen gekoppelten Spulenhälften und über längs- und Quer-Ebnung gleichzeitig angestellt.

2386 Helmut Matthes, Zur Ebnung der Verlustdämpfung von Grundkettenfiltern. requenz 8, 17 28, 1954, Nr. 1. (Jan.) (Stuttgart, T. H. Institut Fernmelde nlagen.) Verf. berechnet zunächst für Grundkettenhalbglieder, deren Verluste urch die normierten Resonanzbreiten a = 0,03; 0,1 und 0,3 charakterisiert sind, as Wellenübertragungsmaß und den Wellenwiderstand. Dasselbe wird für OBELsche Endhalbglieder durchgeführt, wobei sich zeigt, daß eine günstigere Vellenwiderstandsebnung erreicht wird, wenn man mit wachsenden Verlusten ie Polfrequenz auch etwas weiter vom Durchlaßbereich abrückt. Schließlich ird auch noch untersucht, wie sich die Wellenparameter eines Grundketten albgliedes andern, wenn die Verluste auf Langs, und Querzweig ungleich vereilt sind; hier müssen besonders die Abweichungen in der Bandmitte beachtet erden, wo ja die Grundkettenfilter auf ihre Verlustwiderstande zusammen eschrumpft sind. Die Ebnung der Wellendampfung beruht in jedem Fall auf iner frequenzabhängigen Zusatzdämpfung, die von der Bandmitte zu den Bandrenzen hin abfällt und in der Bandmitte etwa das ein- bis zweifache der dortigen Vellendämpfung betragt. Da auch im Sperrbereich eine Zusatzdampfung auf ritt, bleibt der Unterschied zwischen Durchlaß- und Sperrdampfung im großen lanzen unangetastet. Riedhammer.

2387 K. H. Krambeer und F. Künemund. Veranderhare UKW Filter. Frequenz, 65 – 77, 1954. Nr. 3. (März.) (Stemens & Halske AG., Zentrallab.) Einleitend ind die Realisierbarkeit von Impedanzen, wie sie aus der allgemeinen Filterneorie für schmale Bandfilter und Bandsperren gefordert werden, durch Leingsstücke untersucht. Sie ist wegen des allgemein klemeren Bereichsumfangsieser UKW-Schaltelemente eingeschränkt. Es werden dann ausführbare Schalungen diskutiert, wobei auf Fragen der Widerstandstransformation, der Kopping von Schungkreisen und der Veränderbarkeit besonders eingegangen wird. um Schluß werden Beispiele praktisch ausgeführter, einfach durchstimmbarer ind mit Hilfe besonderer McBeinrichtungen umbestimmbarer UKW Antennenlter aufgeführt.

2388 Theodore Halabi. Audio transformer design charts. Electronics 26, 1953, r. 10, S. 193 – 196, (Okt.) (Brooklyn, N. Y., AJF Industr., Inc.) Verf. zeigt mehreren Schaubildern die Zusammenhänge zwischen Primarinduktanz, Emhaltverlust, 60 Hz-Induktivitat und Phasenveränderung. Riedhammer.

12389 Charles L. Wellard. Measuring impedance of high-frequency resistors. Electronics 26, 1953, Nr. 10, S. 176—179. (Okt.) (Philadelphia, Pa., Internat. Resistance Co.) Verf. beschreibt eine Resonanzröhre, deren Länge für 2-10-25-50-100-200-300- und 400 MHz-Resonanz brauchbar ist. Riedhammer.

12390 R. E. Graham. Switching system speeds tube capacitance tests. Electronics 26, 1953, Nr. 11, S. 186—188. (Nov.) (Kew Gardens, N. Y., Sylvania Elect. Products Inc., Product Develop. Lab.) Eine genaue Kapazitätsmessung bei Röhrenelektroden ist notwendig, wenn die Röhre bei hohen Frequenzen verwendet werden soll. Verf. beschreibt ein neues Meßverfahren, das die Kontrolle von Röhrenkapazitäten ohne eigenhändiges Ändern der Röhrenverbindungen gestattet. Streukapazitäten werden durch Relaissysteme eliminiert.

Riedhammer.

12391 A. M. J. Mitchell. A precision r. f. switch. J. sci. Instrum. 31, 225, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Min. Supply, Signals Res. a. Develop. Est.) Es wird ein Quecksilber-Umschalter beschrieben, der für Substitutionsmessungen der Kapazität im Gebiet der Rundfunkfrequenzen konstruiert ist. Die mit dem Umschaltvorgang verknüpften Teilkapazitätsänderungen sind betragsmäßig sehr gering und weitaus genauer reproduzierbar, als es mit gewöhnlichen mechanischen Schaltern zu erreichen ist. Verwendet wird eine W-förmig gebogene Kapillare, in deren vier Schenkeln in gleicher Höhe Platindraht-Durchführungen angebracht sind. Ein Quecksilberfaden, der den unteren Bogen eines der Schenkelpaare füllt, verbindet zwei dieser Platinkontakte. Die äußeren Schenkel der W-förmigen Kapillare sind in die beiden Enden eines zylindrischen Hohlkörpers eingeführt, der in einiger Entfernung vom Schalter über demselben angeordnet ist. In diesem Hohlkörper kann ein kleiner gummigedichteter Kolben durch eine Einschnürung hindurchbewegt werden. Dadurch wird der Quecksilberfaden in den anderen Schenkel der W-förmigen Kapillare hinübergedrückt; er verbindet nunmehr das zweite Kontaktpaar. Die Reproduzierbarkeit der Kapazitätsverteilung bei den beiden Schalterstellungen wird durch Kontrollmessungen überprüft, deren Ergebnis im Schaubild dargestellt wird. Hover.

Meßverfahren. S. auch Nr. 12059.

12392 Abe Hershler and Arthur H. Seldman. General purpose short-pulse generator. Electronics 26, 1953, Nr. 8, S. 182—183, (Aug.) (New York, Electro-Marine Manufact. Corp.) Verff. beschreiben einen für allgemeine Zwecke brauchbaren Kurz-Impuls-Generator. Von einer Eingangs-Sinus-Welle von 100 mV innerhalb des Frequenzbereiches von 500 Hz bis 100 kHz werden Ausgangsimpulse von mehreren hundert Volt mit einer Amplitudenbreite von 0,3 µsec bis 0,5 µsec und einer Anstiegszeit von weniger als 0,04 µsec erzielt. Riedhammer.

12393 R. D. Ryan. A modified Miller time-base circuit. J. sci. Instrum. 31, 73-75, 1954, Nr. 3. (März.) (New South Wales, Australia, Commonwealth Sci. a. Industr. Res. Org., Div. Radiophys.) Den Vorteil guter Linearität als Zeitbasisgeber mit Sägezahl-Kurvenform und raschester Rückführung vereint der MILLER-Kreis nebst impulsgebendem Blockoszillator, der mit gewöhnlichen Elektronenröhren sehr kurzzeitig hohe Ströme aufnehmen kann. Durch Beseitigung von Spannungseinflüssen mittels eines Spitzengleichrichters wird die Periodendauer des Zeitbasisgebers sehr konstant gehalten. Die Anwendung umfaßt die Abgabe kontinuierlich ablaufender und gesteuerter Sägezahnspannungen mit Anstieg bis 250 Volt.

Adelsberger.

12394 A. G. Robeer. A 100 kW short-wave broadcast transmitter. Commun. News 13, 22-40, 1953, Nr. 1. (Febr.) Schön.

12395 L.'t Hart and C. Strässer. Modern transmitting equipment for mercantile-marine vessels. Commun. News 13, 50-60, 1953, Nr. 2. (Apr.)

12396 H. C. Bennebroek Evertsz. A pulse-phase modulated multi-channel radio link operating on metre-waves. Commun. News 13, 12-18, 1953, Nr. 1. (Sept.)
Schön.

12397 H. G. Bassett and L. C. Kelly. Distributed amplifiers: some new methods for controlling gain/frequency and transient responses of amplifiers having moderate bandwidths. Proc. Instn. elect. Engrs 101, 5-14, (Paper Nr. 1571 Radio Section) 1954, Teil 3 (Radio a.Commun. Engng.) Nr. 69. (Jan.) WHEELER zeigte als erster auf, daß dem Produkt aus Bandbreite und Verstärkergewinn (gain) einer Hochfrequenzverstärkerstufe eine obere Grenze gesetzt ist. Percival (englische Patentschrift) überwand diese Grenze dadurch, daß er die Röhren in der Weise verband, daß die Eingangs- und Ausgangskapazitäten der Röhre Zweigelemente eines Tiefpaßleiterwerkes bildeten. Er entwickelte so den Verstärker mit Laufzeitketten (distributed amplifier). Verstärker solcher Art sind schon oft beschrieben worden. Sie geben aber keine konstante Verstärkung und Laufzeitverzögerung innerhalb des Gesamtdurchlaßbereiches. Es wird gezeigt, daß man durch Schaltungskunstgriffe verbesserte Konstanz der Verstärkung bei Netzwerken ohne Ohmsche Widerstände erreichen kann. Führt man letztere ein, so kann man Phasenkonstanz über einen weiten Frequenzumfang erzwingen. Diese Verstärker haben aber den Nachteil, daß das Produkt aus Bandbreite und Verstärkungsgewinn nur mit der Quadratwurzel der Anzahl der Röhren innerhalb einer Stufe anwächst, so daß es unvorteilhaft ist, mehr als etwa fünf Röhren zu wählen. Sie sind aber geeignet, Impulse formgetreu innerhalb eines großen Frequenzbereiches zu verstärken. Schaltdaten und technische Schwierigkeiten beim Bau der Verstärker werden mitgeteilt (20 Fig.).

12398 E. W. Hogue. High input impedance preamplifier circuit. Electronics 26, 1953, Nr. 11, S. 184-185. (Nov.) (Bethesda, Maryl.) Verf. beschreibt einen Verstärkerkreis mit hoher Eingangsimpedanz. Riedhammer.

12399 William A. Rote, Magnetic-converter d-c amplifier. Electronics 26, 1953, Nr. 12, S. 170-173. (Dez.) (Newton, Mass., Doelcam Corp.) Verf. beschreibt einen 2. Harmonischen-Magnetumwandler mit a-c Verstärker, der d-c Signale bis herab zu 2·10-15 Watt verstärken kann.

12400 L. J. (ilacoletto. Power transistors for audio output circuits. Electronics 27, 1954, Nr. 1, S. 144-148. (Jan.) (Princeton, N. J., Radio Corp. Amer.) Verf. beschreibt eine Methode zur Analyse der Arbeitsgemeinschaften von typischen Fransistor-Kraftverstärkern.

12401 A. I. Bennett Jr. Magnetic amplifier uses conventional inductors. Electronics 27, 1954, Nr. 1, S. 181–183. (Jan.) (East Pittsburgh, Pa., Westingh. Res. Lab.) Werf. beschreibt einen Magnetverstärker, der neben zwei Transformatoren nur zwei Dioden und eventuell zwei Kapazitäten benötigt.

Riedhammer.

12402 Vernon S. E. Lewis and B. F. Davies. The differential amplifier. Electron. Engng. 25, 82-83, 1953, Nr. 300. (Febr.) (Carshalton, Surrey: Chelmsford, Schrader.

Verstärkerschaltungen. S. auch Nr. 12067.

Radiosonden. S. auch Nr. 11498.

12403 K. B. Benson. Modified preamplifier improves movie telecasts. Electronics 26, 1953, Nr. 12, S. 166-169. (Dez.) (New York, Columbia Broadcasting System, Inc., Engng. Dep.) Verf. beschreibt eine Methode zur besseren Ausnutzung von Ionoskopen.

Riedhammer.

12404 Victor A. Babits. Système expérimental de télévision en couleurs utilisant un filtre à cristal commandé éléctriquement. Ann. Télécomm. 9, 187-190, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Rensselaer, Inst. Polytechn.) Ein farbiges Diapositiv wird mittels einer Leuchtschirmabtaströhre zur Verminderung des Farbflimmerns mit 144 Rasterwechsel/sec. und 202,5 Zeilen abgetastet. Die drei Farbsignale (rot, grün, blau) werden von drei mit entsprechenden Filtern versehenen Photozellen abgenommen und über einen elektronischen Schalter mit einem Farbwechsel in Rasterfolge einer Projektions-Röhre mit weißem Leuchtschirm zugeführt. Im Projektionsweg ist ein elektrisch synchron gesteuertes Farbfilter von folgendem Aufbau angeordnet: Zwischen zwei Polaroidfolien mit paralleler Polarisationsebene befinden sich 1. eine doppelbrechende Folie mit einem Gangunterschied von 5460 Å, deren optische Achse einen Winkel von 45° mit der Polarisationsebene bildet; 2. ein auf beiden Seiten mit einer transparenten, leitfähigen Schicht bedeckter Kristall aus sekundärem Ammonium-Phosphat. Ohne Anlegen einer Spannung an diesen Kristall entspricht der Farbton des Filters einer Wellenlänge von 5500 Å, bei Anlegen einer Spannung von 8 bis 10 kV je nach der Polarität einer Wellenlänge von 6000 Å bzw. 4900 Å. Die Sättigung der Farbtöne beträgt etwa 55%.

Gundert.

12405 B. W. van Ingen Schenau. Ein Prüfgenerator für den Fernsehservice. Philips tech. Rdsch. 15, 215-223, 1954, Nr. 8. (Febr.)

12406 A. W. M. Paling. The television transmission of the British coronation ceremonies on the 2nd June 1953. Commun. News 14, 46-50, 1954, Nr. 2. (Jan.)

12407 L. E. Flory, W. S. Pike and G. W. Gruy. Camera adapter for TV receivers. Electronics 27, 1954, Nr. 1, S. 141-143. (Jan.) (Princeton, N. J., RCA Lab. Div.) Verff. berichten von einem Kameraadapter, der in Verbindung mit einem Standard-Heim-Fernsehempfänger arbeitet.

Riedhammer.

## VIII. Werkstoffe

Allgemeines. S. auch Nr. 11214.

12408 Joseph B. Bidwell. Movable-anode tube gages surface roughness. Electronics 26, 1953, Nr. 11, S. 181-183. (Nov.) (Detroit, Mich., Gen. Motors Corp., Mech. Develop. Dep.) Verf. beschreibt eine Röhre mit schwenkbarer Elektrode zur Messung von Materialunebenheiten.

Riedhammer.

12409 E. II. Lee and II. Wolf. Plastic-wave propagation effects in high-speed testing. J. appl. Mech. 18, 379-386, 1951, Nr. 4. (Dez.) (Providence, Rhode Isl., Brown Unij., Graduate Dij. Appl. 7 ath. Long Island, N. Y., Hofstra Coll.) Die Verff. untersuchen den Einfluß der Fortpflanzung von plastischen Wellen bei der Materialprüfung mit hohen Geschwindigkeiten. Hierbei ändert sich die Spannung längs der Probe, weshalb die wahre Spannungs-Dehnungsbezlehung nicht Messungen der Probe als ganzer entnommen werden kann. Die Effekte der Wellenausbreitung werden nicht durch eine wirkliche Materialabhängigkeit der

Verformungsgeschwindigkeit verursacht, sondern durch die Veränderung der Spannungen längs der Probe. Außerdem wird eine theoretische Analyse der plastischen Wellen gegeben. Die Anwendung auf andere Versuchsanordnungen wird diskutiert.

12410 R. J. Ellis. A method of verifying Rockwell hardness machine depth indicators. J. sci. Instrum. 31, 109, 1954, Nr. 3. (März.) (Sydney, Austr., Nat. Stand. Lab., Div. Metrol.) Es wird eine Methode zur Prüfung der Rockfellhärtemaschine angegeben, wobei die Eindringtiefe des Einkerbers für die Genauigkeit maßgebend ist. Durch eine sinnreiche mechanische Kombination von Meßuhr, Hebel- und Einkerber können die einzelnen Werte gegenseitig geprüft werden. Röhm.

12411 W. E. Morris, R. B. Stambaugh and S. D. Gehman. Ultrasonic method of tire inspection. Rev. sci. Instrum. 23, 729-734, 1953, Nr. 12. (Dez.) (Akron, O., Goodyear Tire & Rubber Co., Res. Lab.) Interne Fehler in Luftreifen sind oft von solcher Natur, daß sie schwer durch oberflächliche Prüfung nachgewiesen werden können. Mit Hilfe von Ultraschall lassen sich solche Fehler jedoch bequem nachweisen. Die Verff. beschreiben eine spezielle Anordnung, die eine Überprüfung für eine Reihe von Reifenstellungen gestattet. Der Reifen wird auf zwei Walzen gelagert. Der Bodenteil des Reifens passiert beim Drehen einen mit Flüssigkeit gefüllten Tank. Die Ultraschallvibrationen werden durch den Reifen geschickt und mittels eines im Felgeninnenraum und noch in der Tankflüssigkeit liegendem Mikrophons empfangen. Der Mikrophonausgangsimpuls wird nach zusätzlicher Verstärkung an einem Meßgerät abgelesen. Auch sind Vorkehrungen getroffen, die eine Überprüfung des Reifens von Rücken zu Rücken erlauben. Die dieser Methode zugrunde liegende Theorie wird diskutiert und der elektronische Kreis der Meßanordnung beschrieben. Eine Frequenz von 40 kHz ergibt genügende Empfindlichkeit. Eine Frequenzmodulation wird benutzt, um den Ausgang gegenüber Amplitudenänderungen im Tank, die durch stehende Wellen verursacht werden, zu stabilisieren. Eine Typisierung der nachzuweisenden Fehler wird vorgenommen. Riedhammer.

12412 Adrian Stahl. Methodik und Anwendung der Elektronenbeugung in der Industrieforschung. Z. angew. Phys. 3, 349 – 360, 1951, Nr. 9. Der Verf. berichtet orientierend über die für die Anwendung der Elektronenbeugung wichtigen Tatsachen und Verfahren. Unter Angabe von viel Literatur und Bezugsquellen behandelt er theoretische Grundlagen, praktische Auswertung von Diagrammen, Beugungsapparaturen, Objekträger und Fölienmaterial, Eichsubstanzen, Vorrichtungen zur thermischen Behandlung von Objekten, Störeffekte und die Eigenschaften von photographischen Materialien.

B. Deubner.

12413 Adrian Stahl. Methodik und Anwendung der Elektronenbeugung in der Industrieforschung. Z. angew. Phys. 3, 382-396, 1951, Nr. 10. In Fortsetzung der vorstehend referierten Arbeit werden die Anwendungsgebiete der Elektronenbeugung beschrieben. Untersuchungen dünner Schichten betreffend Wachstumsvorgänge, Ordnungsprobleme, Temperatureinflüsse, Diffusions- und Ausgleichsvorgänge und Adsorption. Wirkungen von Oberflächenbearbeitungsmethoden, Verschleißvorgänge und Schmiermittelwirkungen werden behandelt und besonders eingehend Korrosionsvorgänge an Metallen und Legierungen. An die Besprechung des Oberflächenangriffs durch Wasser und Chemikalien schließt sich diejenige von Katalysatorgrenzflächen und der Oberflächenbehandlung in der Röhrentechnik an, sowie die Anwendung der EB in organischer Chemie und Biologie. 552 Literaturzitate.

Elektrische und magnetische Prüfverfahren. S. auch Nr. 11557.

12414 E. A. W. Müller, Magnetpulverprüfung, Berg- u. hüttenm. Mh. 98, 178 bis 180, 1953, Nr. 7/8 (Erlangen, Siemens-Reiniger-Werke.) Nach kurzem Hinweis auf die hauptsächlichen Magnetisierungsverfahren und Beschreibung zweier Prüfmaschinen (Tischgerät mit Schnellspannvorrichtung für kombinierte Magnetisierung und fahrbare Hochstromeinrichtung für 2500 Amp bei 8 Volt bzw. 5000 Amp bei 4 Volt) wird auf die Frage der Felderregung mit Gleich- oder Wechselstrom eingegangen. Gleichstromerregung ergibt zwar eine um einige mm größere Tiefenwirkung, macht aber im allgemeinen eine mit mehr oder weniger großem Aufwand durchzuführende Entmagnetisierung erforderlich. Die Wechselstromerregung dagegen ergibt besonders günstige Feldverhältnisse für die Beobachtung von Oberflächenfeldern, die gerade an gehärteten Maschinen- und Motorenteilen gefunden werden sollen. Es wird schließlich noch darauf aufmerksam gemacht, daß der von Berthold ausschließlich für die Prüfung der relativen Tiefenwirkung von Magnetpulvern angegebene Testkörper (künstlicher Spalt mit Keilplatte) nicht für einen Vergleich der Tiefenwirkung zwischen Stromdurchflutung und Jochmagnetisierung herangezogen werden darf, da die Versuchsbedingungen weder zueinander noch zur Praxis in Beziehung stehen. E. A. W. Müller.

12415 E. A. W. Müller. Künstlich radioaktive Isotope in der zerstörungsfreien Materialprüfung. Berg- u. hüttenm. Mh. 98, 126-130, 1953, Nr. 7/8. (Erlangen, Siemens-Reiniger-Werke.) Erörterung der Formel für die spezifische Aktivität eines Präparates, aus der man abliest, daß eine Neutronenbestrahlung über mehr als drei bis vier Halbwertszeiten des betr. Isotops keine merkliche Zunahme der Aktivität mehr bringt, während die Aktivität linear mit der Dichte des Neutronenflusses im Uranbrenner wächst (Hinweis auf den rel. starken Brenner "NRX" in Calk River, Canada). Die Eigenschaften der drei z. Z. wichtigsten künstlich radioaktiven Isotope Co 60, Ta 182 und Ir 192 werden aufgezählt, ein fahrbarer Transport- und Arbeitsbehälter für radioaktive Strahler wird beschrieben. Nach einer kurzen Erörterung der Aufnahmetechnik wird noch auf die Frage der Wirtschaftlichkeit eingegangen.

12416 E. A. W. Müller. Materialprüfung mit Gamma- und Beta-Strahlen. II. Gamma-Präparate und ihre Handhabung, Strahlenschutz. Arch. tech. Messen 1953, V 91194 - 2, Juni. (Erlangen.) Nach einer Zusammenstellung normaler Abmessungen der von Harwell erhältlichen Isotope und einem Hinweis auf die Eigenabsorption der Strahlung im Präparat, welche die Herstellung beliebig großer Iridiumpräparate aussichtslos macht, wird ausführlich das Strahlenschutzproblem behandelt, und zwar zunächst die Wirkung radioaktiver Strahlen auf den menschlichen Körper. Zur Dimensionierung von Schutzschirmen wird erstens eine Tabelle mitgeteilt, mit deren Hilfe sich Schutzschichten in cm aus Blei, Eisen, Aluminium (= Beton) und Wasser für eine höchstzulässige Wochendosis von 0,3 r bei verschiedener täglicher Arbeitszeit sowohl für eine bestimmte Strahlenhärte (in MeV), als auch für verschiedene Aktivitäten der Präparate und Arbeitsabstände errechnen lassen. Für das wegen seines Kaskadenzerfalls eine Sonderstellung einnehmende Co-60 gibt es ein Nomogramm, aus welchem man ebenfalls für die genannten Schutzstoffe und verschiedenen Arbeitsbedingungen die erforderlichen Schutzwanddicken ermitteln kann. Die Tatsache jedoch, daß auch bei Verwendung wolframhaltiger Legierungen die schwächende Wirkung der Schutzstoffe verhältnismäßig gering ist, die Gewichte tragbarer Behälter also ziemlich groß werden müssen, läßt es angezeigt erscheinen, bei der Konstruktion von Schutz- und Arbeitsbehältern noch von einer weiteren Möglichkeit des Strahlenschutzes Gebrauch zu machen, nämlich einem großen Bedienungsabstand. Es wird ein nach diesem Gesichtspunkt gebauter fahrbarer Transportund Arbeitsbehälter der Siemens-Reiniger-Werke beschrieben, der mit einer 2 m
langen Deichsel versehen ist, an deren Ende sich außer einem Handgriff eine
Kurbel befindet, die sowohl zum Öffnen des Behälters, als auch zum Einstellen
der Strahlenrichtung dient. Ein ebenso langer Manipulator erlaubt Einstellung
des Präparates für gerichtete und Rundherum-Strahlung, wie auch das Herausnehmen desselben. Die Dosisleistung in 2 m Abstand von einem Kobalt-60-Strahler beträgt bei geschlossenem Behälter 0,015 r/h·C, so daß ein wöchentlicher
Aufenthalt von 20 Stunden bei 1 C Präparatstärke völlig ungefährlich ist.

E. A. W. Müller.

12417 E. A. W. Müller. Materialprüfung mit Gamma- und Beta-Strahlen. 111. Festlegung der Aufnahmebedingungen bei der Gamma-Durchstrahlung. Arch. tech. Messen 1953, V 91194-3, Aug. (Erlangen, Siemens-Reiniger-Werke.) Geometrische Überlegungen ähnlicher Art wie bei der Röntgendurchstrahlung führen zur Festlegung eines optimalen Abstandes: Strahlenquelle-Film. Ein Unterschied gegenüber Röntgenstrahlen besteht insofern, als radioaktive Präparate räumliche Strahler sind, was sich (mit gewissen Einschränkungen) u. a. dahin auswirkt, daß Verdoppelung des Abstandes Präparat-Film (unter gleichzeitiger Verdoppelung der linearen Abmessungen des Praparates bei sonst gleichbleibender spez. Aktivität) immer auch noch eine Verdopplung der Intensität in der Filmebene bringt. Selbst wenn man dabei die Feldvergrößerung nicht ausnützt, wird auf diesem Wege trotz der wesentlich stärkeren Gesamtaktivität des Präparates eine bessere Wirtschaftlichkeit erzielt. Die für die richtige Wahl der geometrischen Anordnung wichtige innere Unschärfe ist nach Messungen von R. LINDEMANN U; = 0,4 für Co 60-Strahlung bei Verwendung von Perutz-K-Film zwischen Bleiverstärker folien. Unter den gleichen Bedingungen gilt für Ir 192 U; = 0,2. Es werden dann Belichtungsdiagramme für Ra, Radon, Co 60, Ta 182 und Ir 192 zur Durchstrahlung von Stahl sowie für Tm 170 zur Durchstrahlung von Aluminium mitgeteilt. Schließlich wird auf die Korrektur des quadratischen Abstandgesetzes bei Verwendung von Salzfolien eingegangen und auf Spezialrechenschieber zur Berech-E. A. W. Müller. nung der Belichtungszeit hingewiesen.

12418 E. A. W. Müller. Materialprüfung mit Gamma- und Beta-Strahlen. IV. Aufnahmetechnik, Detailerkennbarkeit, Durchleuchtung. Arch. tech. Messen 1953, V 91194—4, Okt. (Erlangen, Siemens-Reiniger-Werke.) An Beispielen werden die vorwiegend in Frage kommenden Anordnungen und Maßnahmen besprochen: Variation der Durchstrahlungsrichtung an Gußstücken zur vollständigen Erfassung lunker- und rißgefährdeter Übergangsstellen; Durchstrahlung innen nicht zugänglicher Hohlkörper, insbes. von Schweißnähten an Rohren: Anordnung des Strahlers im Zentrum einer Rundnaht. Die zur Frage der Detailerkennbarkeit vorliegenden Messungen, die sich sowohl auf verschiedenartige Testkörper, als auch auf andere Strahlenquellen wie Röntgenapparate von 250 kV bis 2 MeV einschließlich eines 22 MeV-Betatron beziehen, werden miteinander verglichen. Die Drahterkennbarkeit bei der Durchleuchtung mit Ir 192 ist mit höchstens 25% sehr schlecht, immerhin dürfte sie dort, wo es sich nur um den Nachweis der Existenz kleiner Metallstücke handelt, nicht aussichtslos sein.

E. A. W. Müller

12419 E. A. W. Müller, Feinstruktur-Kammern und Apparate. Berg- u. hüttenin. Mh. 98, 135-139, 1953, Nr. 78. (Erlangen, Siemens-Reiniger-Werke.) Es wird über eine neue zylindrische Aufnahme-Kammer berichtet, welche für Pulver-, Drehkristall- und symmetrische Rückstrahlaufnahmen nach SEEMANN-BOHLIN in gleicher Weise geeignet ist, ferner über eine Flachkammer für Durchstrahl-

und Rückstrahlaufnahmen, für welche Objektträger der verschiedensten Art konstruiert wurden. Der Antrieb der Drehvorrichtungen erfolgt in allen Fällen mit einem leicht auswechselbaren, universell verwendbaren Ansteck-Synchronmotor. Das Zubehör wird ergänzt durch eine Vorrichtung mit Meßmikroskop zum Zentrieren und Ausmessen der Präparate. Weiter werden beschrieben eine Stereo-Mikro-Kammer zur Durchstrahlung von Erz- und Metalldünnschliffen, eine von T. v. Wolff entwickelte Guinier-Kammer mit Konkav-Kristall-Monochromater und ein Halbwellenröntgenapparat für 60 kV, 40 mA ("Kristalloflex II") zum Betrieb der genannten Kammern. Neben den üblichen Regel-, Schalt- und Sicherheitsorganen besitzt dieser Apparat eine elektromagnetische Belichtungszeitschaltung, die nicht nur eine bestimmte Aufnahmezeit für jedes der 4 Röhrenfenster einzeln einzustellen gestattet, sondern insbesondere auch anzeigt, wie lange noch exponiert werden muß, wenn der Apparat sich infolge einer Störung im Netz oder in der Wasserzufuhr abgeschaltet hat. Der Apparat kann umgelegt werden, um daran ein Zählrohrgoniometer zu betreiben. Um die Möglichkeiten der Zählrohranzeige voll auszuschöpfen, wurde ein Apparat für kV-Gleichspannung konstruiert ("Kristalloflex III"). Eine hochwertige elektronische Stabilisierung erlaubt einwandfreie Intensitätsmessungen. E. A. W. Müller.

12420 H. Fendler und H. G. Fendler. Füllstandsmessung mit radioaktiven Isotopen. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 389-390, 1954, Nr. 13. (1. Mai.) (Hannover.) Schön.

12421 P. K. Koh, B. Caugherty and R. E. Burket. Intensity calculation for determining weight percentage in a binary alloy by X-ray fluorescent analysis. J. appl. Phys. 23, 698, 1952, Nr. 6. (Juni.) (Brackenridge, Penn., Allegheny Ludlum Stell Co., Res. Lab.) Wenn eine binäre Legierung aus zwei im Periodischen System benachbarten Elementen besteht, so kann man mit Hilfe einer einfachen Intensitätsberechnung der Röntgen-Fluoreszenz die Konzentration der Legierungselemente in guter Übereinstimmung mit der chemischen Analyse erhalten. Die Verff. führen diese Bestimmungsmethode an Eisen-Kobalt-Legierungen durch und erhalten für die At-Gewichtsprozente Eisen in der Legierung die Beziehung Fe ( $I_{Ka Kobalt}/I_{Ka Eisen} \cdot 1/0,987 + 1$ ) = 100, worin I die Fluoreszenz-Intensität in Lichtblitzen pro sec ist.

12422 Lillian J. Canody, T. Harris jr. and J. F. Woodruft. The influence of varying amounts of elements in steel and cast irons on spectral intensity. J. opt. Soc. Amer. 43, 145–148, 1953, Nr. 2. (Febr.) (Middletown, O., Armco Steel Corp., Res. Lab.) 60 Stahl- und Gußeisenproben wurden im Wechselstrombogen angeregt und dabei festgestellt, daß die Intensität der Fe-Linien in Stahlproben bei genau konstant gehaltenen Aufnahmebedingungen mit dem C-Gehalt von 0-0.6% wächst und dann bis 1.4% C konstant bleibt, bei einem zwischen 0 und 20% steigenden Cr-Gehalt hingegen nimmt die Intensität der Fe-Linien stetig ab, ebenso bei Gußeisen-Proben mit steigendem P-Gehalt von 0-1.0%. Keine der übrigen Bestandteile hat auf die Intensität der Fe-Linien einen Einfluß. (Mn. S. Si, Cu, Ni, V, Mo, teilweise auch Sn. As, Al, N.)

12423 S. C. Baker. Direct-reading metal spectroscopy with a d. c. arc. Brit. J. appl. Phys. 5, 215-219, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Newcastle Tech. Coll., New South Wales, Austr.) Ein Hilger-Spektrograph (Eintrittsspalt 0,04 × 2 mm²) wird mit zwei Austrittspalten (0,07 × 5 mm²) versehen, die durch je einen Achromaten von 5,5 cm Brennweite und 1,5 cm Durchmesser auf je einer Mattscheibe abgebildet werden. Hinter den Mattscheiben stehen Vervielfacherzellen an einem Trioden-Brückenvoltmeter. Im Gebiet zwischen 0,3 und 1,3% Mn in Kohlenstoffstahl ist

das Verhältnis der Linien Mn 4754 und Fe 5455,6Å linear mit dem Mn-Gehalt verknüpft. Die Genauigkeit (2%) liegt über der mit photographischen Methoden erreichten Genauigkeit. Als Lichtquelle dient ein Gleichstrombogen zwischen Stahlelektroden von 5 bis 6 mm Durchmesser mit Kühlstücken aus Messing bei einer Stromstärke von rund 4,25 Amp. Anode oben. Nach einer Einbrennzeit von rund 1 min zischt der Bogen und erlaubt das Abgleichen der Meßbrücke. Nur im zischenden Zustand ist die Proportionalität zwischen Intensitätsverhältnis und Mn-Gehalt gewahrt. Beide Elektroden sind mit einem flüssigen glühenden Tropfen bedeckt. Einige Kennlinien des Bogens werden angegeben. Sie sind den bei Kohlebögen beobachteten sehr ähnlich und weisen bei etwa 1,5 Amp eine Spannungserniedrigung (Zischeinsatz) auf. Kupfer und Wolfram zeigen den Sprung nicht. Im stillen Bogen finden sich in der Nähe der Anode einige Stickstoffbanden der zweiten positiven Gruppe. Der Übergang zum Zischen wird als Ersatz der Luftmoleküle durch Metallatome infolge stärkerer Verdampfung gedeutet.

Spektralanalyse. S. auch Nr. 12144, 12146.

Röntgenuntersuchungen. S. auch Nr. 11827-11829.

12424 Hans Bühler und W. Schreiber. Anwendung statistischer Verfahren auf Probleme der Werkstofftechnik. Z. Ver. dtsch. Ing. 95, 1119-1124, 1953, Nr. 33. (21. Nov.) (Saarbrücken.)

Eisen. S. auch Nr. 11452, 11456.

12425 D. G. Cole, P. Feltham and E. Gillam. On the mechanism of grain growth in metals, with special reference to steel. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 131-137, 1954, Nr. 2 (Nr. 410B). (1. Febr.) (London, Brit. Iron a. Steel Res. Assoc., Phys. Lab.) Verff. untersuchten mit Hilfe einer thermischen Ätzmethode die Geschwindigkeit des Kornwachstums in den Anfangsstadien der isothermen Austenitbildung in einem eutektischen Kohlenstoffstahl in einem Bereich von 840 bis 970°C. Eine Gleichung, die den mittleren Anfangs- bzw. jeweiligen Korndurchmesser, Do bzw. D. auf die Austenitbildungszeit t bezieht, von der Form D2-D2 = Kt exp (- H kT) ist entwickelt, wo K eine Konstante und H die Aktivierungsenergie ist. Es wurde zwischen dem experimentellen Wert von K und dem auf der Basis, daß die netto Übergangsgeschwindigkeit der Atome von einem Korn zum andern durch zwischenflächige Zugspannungen bestimmt ist, theoretisch berechneten eine enge Übereinstimmung gefunden. Eine Abschätzung von Kergibt 6 · 10-2 cm2 sec. Die Dimension entspricht der eines Diffusionskoeffizienten. Mit den experimentellen Werten erhält man für H = 30 kcal'g Atom. Dieser Wert liegt nahe bei dem für die Aktivierungsenergie der Korngrenzenselbstdiffusion aus der Aktivierungsenergie für Volumenselbstdiffusion abgeschätzten Wert von 29,5 keal'g Atom. Ebenso dürften Korngrenzenprozesse für die Dämpfung der Torsionsschwingungen bei hohen Temperaturen verantwortlich und mit dem Kornwachstum verbunden sein. Die Aktivierungsenergien liegen hier bei 35 bzw. Röhm. 30 kcal/g Atom.

12426 Hermann Schottky. Die Härtbarkeit des unlegierten Werkzeugstahles und ihre Prüfung. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 165-170, 1954, Nr. 6. (21. Febr.) (Essen.)

12427 Hermann Schottky. Die Härtbarkeit und Vergütbarkeit von Konstruktionsstählen und ihre Prüfung. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 195-202, 1954, Nr. 7. (1. März.) (Essen.) Schön.

12428 J. D. Fast and J. L. Meijering. Anelastic effects in iron containing vanadium and nitrogen. Philips Res. Rep. 8, 1-20, 1953, Nr. 1. (Febr.) (Eindhoven.) Die Verff. führten Dämpfungsmessungen an einem mit 0,5 Atomprozent Vanadium legierten Eisendraht aus, den sie bei 950° in einer Stickstoffatmosphäre mit 1% Wasserstoff glühten. Hierbei nahm der Draht soviel Stickstoff auf, wie dem Verhältnis 1 Atom N zu 1 Atom V entspricht. und zusätzlich die gleiche Menge Stickstoff, wie reines Eisen aufnimmt. Der chemisch an das Vanadium gebundene Stickstoff verursacht kein Dämpfungsmaximum, dagegen bewirkt der darüber hinaus aufgenommene einmal das dem in reinem Eisen gelösten Stickstoff entsprechende Maximum und zum anderen ein weiteres bei höherer Temperatur. Letzteres ist auf die Anwesenheit der Vanadiumnitrid-Teilchen zurückzuführen, die zwar nicht selbst das Maximum bewirken, sondern Zwischengitterplätze schaffen, in denen die freien Stickstoffatome sehr fest gebunden sind. Durch längeres Glühen des Drahtes werden die Vanadiumnitridausscheidungen kompakter, wodurch die Bindungen der freien Stickstoffatome erhöht werden. Dies drückt sich in einer Verschiebung des Dämpfungsmaximums zu höheren Temperaturen aus. Von diesen Zwischengitterplätzen findet eine erleichterte Ausscheidung von N als Eisennitrid statt. Somit ergibt sich, daß die Vanadiumnitrid-Ausscheidungen die Ausscheidung des gelösten Stickstoffes stark beschleunigen. Wallbaum.

Eisenlegierungen. S. auch Nr. 11839.

12429 W. Hume-Rothery and B. R. Coles. The transition metals and their alloys. Advanc. Phys. 3, 149—243, 1954, Nr. 10. (Apr.) (Oxford, Inorg. Chem. Lab.; London, Imp. Coll. Sci. a. Technol., Dep. Phys.) Zusammenfassender Bericht. — Inhalt: 1. Einführung. 2. Physikalische Eigenschaften. 3. Die Atome und kovalente Radien der Übergangselemente. 4. Die Elektronentheorie der Übergangselemente. 5. Legierungen der Übergangselemente. 6. Legierungen des Aluminiums mit den Übergangselementen. 7. Die physikalischen Eigenschaften als Informationsquelle über die elektronischen Strukturen.

Nichteisenmetalle. S. auch Nr. 11896.

12430 Hans Otto Nicolaus. Titan und Titanlegierungen. Werkst. u. Korrosion, Mannheim 2, 416-424, 1951, Nr. 11. (Nov.) (Göttingen.) In diesem zweiten Teil der vorliegenden Arbeit (s. diese Ber. S. 195) wird insbesondere das Titan als Legierungselement, sein Korrosionsverhalten und seine Bearbeitung behandelt. Es wird auf die Bedeutung des Titans als veredelndes Element im Stahl, auf den günstigen Einfluß geringer Titanzusätze in Nichteisenmetallen hingewiesen und eine Reihe von Mehrstoffsystemen besprochen. Die Ausbildung einer dichten Oxyd-Nitrid-Schutzschicht bestimmt das chemische Verhalten und die hohe Korrosionsbeständigkeit. Bei der Bearbeitung muß auf die schlechte Wärmeleitfähigkeit des Titans Rücksicht genommen werden.

12431 Norman W. Lord. Nucleation of ordered phases in Cu<sub>3</sub>Au. Phys. Rev. (2) 92, 844, 1953, Nr. 3. (1. Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) Berichtigung ebenda S. 842. (Raytheon Manuf. Co.) Die Bildung der geordneten Cu<sub>3</sub>Au-Phase zwischen 279°bis 384°C vollzieht sich, in Übereinstimmung mit der Keimbildungstheorie, in zwei getrennten Stufen, denen man unterschiedliche Keimbildungstprozesse zuordnen kann. Die erste Stufe hat keine Inkubationsperiode und folgt der Beckerschen Theorie, die zweite hat eine Inkubationsperiode und folgt darauf ebenfalls dieser Theorie. Aus den Relaxationszeiten wird für jede Stufe die Aktivierungsenergie für die Bildung der wachsenden Keime berechnet. Sie fällt für die 2. Stufe weit schneller mit sinkender Temperatur ab als für die erste. Wallbaum.

12432 J. S. L. Leach and G. V. Raynor. The constitution of the copper-rich copperaluminium-tin alloys, with special reference to ternary compound formation. Proc. roy. Soc. (A) 224, 251-259, 1954, Nr. 1157. (22. Juni.) (Birmingham, Univ., Dep. Metall.) In dem kupferreichen Gebiet der Kupfer-Aluminium-Zinn-Legierungen ausgeführte metallographische und Röntgenuntersuchungen ergeben die Bestätigung der Existenz der T-Phase, welche durch einen konstanten Cu-Gehalt von 75 ± 0,5 Atomprozent bei einem weitgehend variierbaren Al und Sn-Gehalt charakterisiert ist. Bei 505°C ist die Struktur kubisch-raumzentriert. Beim Abkühlen unter 505°C tritt bei T-Legierungen mit Sn-Gehalten von etwa 6 Atomprozent ein Ordnungsvorgang ein unter Bildung einer kubisch-raumzentrierten Struktur  $(\beta')$  mit doppelten Gitterdimensionen gegenüber denjenigen von T. Bei Sn-Gehalt von 11 bis 12,7 Atomprozent bildet sich eine Struktur vom  $\beta$ -Messing-Typ mit 423 Atomen pro Elementarzelle ( $\Gamma$ ); dazwischen entsteht unterhalb 505°C ein Gemisch von  $\beta'$  und  $\Gamma$ . Die Existenz einer ternären Verbindung im System Kupfer-Aluminium-Zinn kann der Tendenz zugeschrieben werden, beim Ersetzen von Sn-Atomen durch die kleineren Al-Atome eine geordnete 3/2-Elektronen-Verbindung zu bilden. Ein ähnliches Verhalten kann bei ternären Kupferlegierungen mit Silber und Elementen der B-Gruppen des Perjodischen Systems erwartet werden. Scharnow.

Nichteisenmetalle: Legierungen. S. auch Nr. 11542, 11887, 11888, 11919, 11920, 12047.

Leichtmetalle und Leichtmetallegierungen. S. auch Nr. 11449, 11894.

12433 P. Misch. Spannbeton. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 379-386, 1954, Nr. 13. (1. Mai.) (Wiesbaden.)

12434 Jacques Farran. Sur l'adhèrence entre ciments et matériaux enrobés. C. R. Acad. Sci., Paris 237, 73-75, 1953, Nr. 1. (6. Juli.) Schön.

12435 F. Gutmann and L. W. O. Martin. Electrolytic engraving on glass. J. sci. Instrum. 31, 221—222, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Sydney, N. S. Wales Univ. Technol., Scholl Appl. Chem.) Glas kann in einer gesättigten Lösung von KNO<sub>3</sub> oder auch von NaCl mit einem Pt- oder auch W-Stift als Kathode elektrolytisch graviert werden. Als Anode dient ein Pt-Streifen. Das Verfahren ist bei Pyrex, Flint-, Na-Ca- und Pt-Glas anwendbar. An die Zelle wird Gleichstrom von 110 oder Wechselstrom von 150 Volt angelegt. Wenn der Stift das Glas berührt, bildet sich ein Bogen aus, die Stromstärke beträgt nur 1 Amp, während sie, wenn der Kontakt aufgehoben wird, auf 5—10 Amp steigt. Die Gravierung besteht wohl in einem thermischen Bruch des Glases unter dem Einfluß der Erwärmung durch den Bogen, gleichzeitig wandern Ionen aus dem Glas zum Stift und verdampfen im Bogen.

12436 S. Tolansky and V. R. Howes. Optical studies of ring cracks on glass. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 467-472, 1954, Nr. 6 (414B). (1. Juni.) (Englefield Green, Surrey, Univ., Roy. Holloway Coll.) Die Oberflächendeformation, die bei nahezu punktförmiger Druckbeanspruchung von Glasoberflächen auftritt, wird an vier optischen Gläsern mikroskopisch und interferometrisch untersucht. Die Oberflächenprofile werden in sechs Diagrammen verglichen. Häufig wird beobachtet, daß eine flache Mulde von einer Reihe ringförmiger Erhebungen umgeben ist, die gewöhnlich eine Höhe von 1500 Å nicht überschreiten. Der Bruch scheint vom Rand des Berührungskreises der aufgedrückten Stahlkugel bzw. des abgerundeten Diamanten) auszugehen und beginnt bei einem mittleren Preßdruck von 14000 kp/cm². Deeg.

Walter A. Fraser. A new triaxial system of infrared glasses. J. opt. Soc. Amer. 43, 823, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Fraser Glass Co.)

12437 W. F. Koehler. The mechanism of polishing glass. J. opt. Soc. Amer. 44, 353, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (U. S. Naval Ordn. Test Stat., Michelson Lab.)

12438 Walter W. Holt. Thermal fracture of hot glass by cold air. J. opt. Soc. Amer. 44, 353, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Boston Univ. Opt. Res. Lab.)

Gläser, S. auch Nr. 11820-11822, 12291.

12439 E. Jenckel und K.-H. Illers. Über die Temperaturabhängigkeit der inneren Dämpfung von weichgemachtem Polymethacrylsäuremethylester. Z. Naturf. 9 a, 440-450, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Aachen, T. H., Inst. theor. Hüttenk.; Phys. Chem.) Die innere Dämpfung von Polymethacrylsäuremethylester mit weichmachenden Zusätzen von Butylacetat und Chloroform wird im Temperaturbereich von -60bis +90°C bei einer konstanten Frequenz von 0,5 Hz mit Hilfe eines Torsionspendels gemessen. Beim reinen Polymerisat zeigt sich ein sehr hohes Maximum des logarithmischen Dekrements bei etwa 100°C, dem sich nach einem Minimum bei 50°C ein Nebenmaximum bei 15°C anschließt. Weichmacherzusatz verschiebt beide Maxima nach tieferen Temperaturen. Hierbei holt das erste das zweite ein. Die Dämpfung ist bei gegebener Temperatur abhängig von der Abkühlgeschwindigkeit, mit der diese erreicht wird. Das mechanische Verhalten der untersuchten Stoffe läßt sich durch ein zweifaches Maxwellsches Modell wiedergeben. Man berechnet Relaxationszeiten, die sich exponentiell mit der Temperatur ändern. Im Glaszustand ist die Aktivierungsenergie sehr viel kleiner als in der Gleichgewichtsschmelze. Die Aktivierungsenergie der Schmelze sowie die Relaxationszeit nehmen mit steigendem Weichmachergehalt stark ab. In die Berechnung des Dämpfungsmaximums aus dem mechanischen Modell geht der Begriff der Einfriertemperatur nicht ein. Diese ist durch die Geschwindigkeit der vorherigen Abkühlung bedingt, während das Maximum des Dekrements aus dem Verhältnis von Schwingungsdauer und Relaxationszeit folgt.

12440 H. G. Fendler, W. Husmann und H. A. Stuart. Über die Temperaturabhängigkeit des molekularen Streulichtes von Lösungen mit Fadenmolekülen. Z. Naturf. 9a, 552-560, 1954, Nr. 6. (Juni.) (Hannover, T. H., Phys.-chem. Inst.) Verff. beschreiben eine Apparatur zur Messung der Temperatur- und Winkelabhängigkeit der Intensität J des Streulichtes der Lösungen von Hochpolymeren. Die Fehlerquellen werden eingehend diskutiert. Der Einfluß der Unsicherheit in den absoluten Streuwerten der Standardsubstanzen auf die aus den Messungen ermittelten Werte wird an Hand einiger Beispiele gezeigt. Gemessen wurde für zwei Polystyrolfraktionen (Ia und Ib) und zwei Fraktionen von Polymethacrylsäuremethylester (IIa und IIb) die Abhängigkeit von J von der Temperatur (20-100°), von der Konzentration, vom Streuwinkel und von der Natur des Lösungsmittels. Aus den Meßdaten wurden berechnet: das Molekulargewicht M, der 2. Virialkoeffizient B, der Unsymmetriekoeffizient q und der mittlere statistische Abstand  $\frac{1}{16}$  (= s) der Molekülenden. Die M-Werte betragen: 1000000 (Ia), 540000 (Ib), 170000 (IIa) und 1750000 (IIb). s und B steigen mit wachsender Temperatur an, wobei der Grad des Anstieges stark von der Natur des Lösungsmittels abhängt. Besonders eingehend wurden die bei beginnender Ausfällung des Hochpolymeren (entweder durch Zusatz von Fällungsmitteln oder

durch Temperaturerniedrigung) auftretenden Erscheinungen untersucht. So fällt q von Ia in einem bestimmten Toluol-Butanol-Gemisch bei abnehmender Temperatur ab, um am Fällpunkte selbst sehr steil anzusteigen; gleichzeitig nimmt B anomal große negative Werte an und fällt s ab (stärkere Knäuelung beim Fällpunkt). Auch bei der Unterkühlung der Lösungen fallen B und s ab. s von Ia in der Nähe des Gleichgewichtsfällpunktes hängt (entgegen der theoretischen Erwartung) von der Natur des Lösungsmittels ab und liegt zwischen 360 Å (Toluol-Butanol 51:49) und 620 (Dekalin.)

12441 Naoyasu Sata und Masataka Okuyama. Der Ultraschallabban langkettiger Moleküle. I. Z. Elektrochem. 58, 196-203, 1954, Nr. 3. (Osaka, Japan, Univ., Chem. Lab. u. Siomi-Inst. Chem. Phys. Forschg.) Werden hochpolymere Kettenmoleküle mit Ultraschall bestrahlt, so nimmt die Abbaugeschwindigkeit mit abnehmender Kettenlänge ab. Es wird versucht, diese Abhängigkeit der Abbaugeschwindigkeit von der Kettenlänge theoretisch zu berechnen. Dabei sind drei verschiedene Mechanismen für die Spaltung einer Kette möglich: 1. das Zerreißen einer C-C-Bindung beim gegenseitigen Verhaken zweier Teile ein- und desselben Moleküls, 2. das Zerreißen einer C-C-Bindung beim gegenseitigen Verhaken zweier Moleküle und 3. das Zerreißen einer Bindung, das eintritt, wenn vom umgebenden Lösungsmittel genügend große Kräfte in entgegengesetzter Richtung auf benachbarte Glieder einer Kette ausgeübt werden. Nur die 1. und 3. monomolekulare Reaktion werden behandelt. Für die Rechnung ist wesentlich, daß Polymere nur bis zu einem bestimmten Polymerisationsgrad abgebaut werden, der durch die äußeren physikalischen Bindungen (Beschallung, Dampfdruck, Viskosität usw.) gegeben ist und der nicht unterschritten werden kann, und daß die Abbaugeschwindigkeit unabhängig von der Lage der gespaltenen Bindung in der Kette ist. Der Vergleich von berechneten Werten mit in geeigneter Weise ausgewerteten Meßergebnissen von Schmid and Rommel ergibt, daß die Zahl der Spaltungen proportional sein muß dem Unterschied zwischen der vom Schall ausgeübten Kraft f und der Kraft y, die nötig ist, um eine C-C-Bindung zu spalten. Nur in dem kurzen Bruchteil einer Schwingungsperiode, in der f größer als y ist, kann eine Bindung zerreißen. Zum Schluß wird die Geschwindigkeitskonstante für den Abbau eines Moleküls mit der für das Zerreißen einer Bindung verglichen.

12442 G. V. Schulz und H. Marzolph, Über den Gang des 2. Virialkoeffizienten mit dem Molekulargewicht bei Polystyrollösungen auf Grund kryoskopischer Messungen. Z. Elektrochem. 58, 211-219, 1954, Nr. 4. (Mai.) (Mainz, Univ., Inst. Physikal. Chem.) Verff, beschreiben eine Präzisionsmethode zur kryoskopischen Bestimmung des Molekulargewichtes M von Polystyrol in Benzol im M-Bereich von 1000 - 40000. Die Streuung der Meßwerte beträgt  $\pm 2\cdot 10^{-5}$  Grad. M<br/> konnte so zwischen 2000 und 20000 auf  $\pm 3^\circ$ o und bei 40000 auf  $\pm 6^\circ$ o genau bestimmt werden. Aus den bei verschiedenen Konzentrationen e erhaltenen Werten wurde gemäß p = RTe M + Be2 die Abhängigkeit des zweiten Virialkoeffizienten B von M erhalten. Bei den in () genannten M-Werten ergab sich so z. B. für B  $(\text{in at} \cdot \text{cm}^{8/9})$ ; 64 (1270), 53 (2920), 39 (5160), 20,8 (23820), 16,6 (37340) (weitere Daten s. Original). Der höchste B-Wert entspricht dem statistisch für athermische Lösungen berechneten. Der (B, M)-Kurvenverlauf läßt sich durch eine von MÜNSTER (Makromol, Chem. 2, 227, 1948) angegebene Gleichung darstellen. Aus der Diskussion des Energie- und Entropieanteils von B folgt, daß die Abnahme von B mit steigendem M besonders durch die rein räumliche Konfigurationsstatistik geknäuelter Fadenmoleküle und weniger durch die Wechselwirkung der Lösungskomponenten bestimmt wird. (). Fuchs.

12443 E. Schreuer. Stoffbeanspruchung und innere Dämpfung bei Rückprallversuch. Kolloidzschr. 135, 107 - 108, 1954, Nr. 2. (Febr.) (Braunschweig.) In einer

früheren Arbeit (Kolloidzschr. 132, 75, 1953) wurde über Messungen der Rückpralldämpfung mit einem Kugelpendel an technischen Gummimischungen berichtet. Bei der Stoßbeanspruchung wurde vorausgesetzt, daß die Stoßdauer klein gegen die Relaxationszeit ist. Nachträglich zeigte sich diese Voraussetzung als nicht erfüllt. Aus der Temperaturabhängigkeit der inneren Dämpfung folgt, daß die Relaxationszeit die Größenordnung der Stoßzeit erreicht bzw. unterschreitet. Die Folgerung in der angeführten Arbeit, daß die Abnahme der Verluste bei Beanspruchungszunahme auf die Existenz der inneren Materialvorspannung zurückzuführen ist, besteht daher nicht zu Recht. Zum Nachweis der inneren Materialspannung müssen die beobachteten Effekte nicht nur bei einer Temperatur, sondern in einem genügend großen Temperaturinterwall untersucht werden.

12444 F. C. Roesler and J. R. A. Pearson. Determination of relaxation spectra from damping measurements. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 338-347, 1954, Nr. 4 (Nr. 412B). (1. Apr.) (Welwyn, Herts., Imp. Chem. Industr., Ltd., Butterwick Res. Lab.) Verff. geben eine Methode zur Bestimmung des Relaxationsspektrums aus Daten an, die aus dynamischen Experimenten und insbesondere aus der Dämpfung als eine Funktion der Frequenz hervorgingen. Die Kreisfunktionen sind Eigenfunktionen der angepaßten Integralgleichung, die durch Erweiterung numerisch gelöst werden kann. Das Spektrum wird erhalten, indem zunächst eine Fourier-Analyse durchgeführt wird, wobei jeder Koeffizient mit dem assoziierten Eigenwert multipliziert wird, und hierauf eine Synthese der neuen Fourier-Reihen vorgenommen. Das Spektrum von Polyisobutylen im Frequenzbereich entsprechend der Gummi-Glas-Übertragung wird aus den veröffentlichten Daten hergeleitet.

12445 A. Charlesby. Molecular-weight changes in the degradation of long-chain polymers. Proc. roy. Soc. (A) 224, 120—128, 1954, Nr. 1156. (9. Juni.) (Harwell, Atomic Energy Res. Est.) Wenn gewisse hochpolymere Stoffe, z. B. Polymethylmethacrylate oder Polyisobutylen, ionisierender Strahlung ausgesetzt werden, so treten in den Hauptketten mit willkürlicher Verteilung Brüche auf, deren Zahl der Strahlungsdosis proportional ist. Ausgehend von verschiedenen Verteilungen hinsichtlich des Molekulargewichts behandelt Verf. die Änderung des mittleren Molekulargewichts in Abhängigkeit vom Spaltungsgrad. Er zeigt, daß zu Beginn der Spaltung aus der Form der Kurve des Gewichtsmittels des Molekulargewichts als Funktion des Spaltungsgrads auf die ursprüngliche Verteilung der Molekulargewichte geschlossen werden kann. Nach etwa 3 bis 8 Kettenbrüchen pro Molekül sind jedoch alle Hinweise auf die ursprüngliche Verteilung verschwunden. Auch die Messung des mittleren Molekulargewichts während der Spaltung, z. B. durch Bestimmung der Viskosität und die Beziehungen zwischen diesem Mittelwert, dem Gewichtsmittel und dem Zahlenmittel werden diskutiert.

12446 P. Alexander and A. Charlesby. Energy transfer in macromolecules exposed to ionizing radiations. Nature, Lond. 173, 578—579, 1954, Nr. 4404. (27. März.) (London, Roy. Cancer Hosp., Chester Beatty Res. Inst.; Imp. Coll., Chem. Dep.) Es werden Versuche beschrieben, die an synthetischen Polymeren den direkten Nachweis der Energieübertragung in gesättigten Makromolekülen bei Bestrahlung mit γ-Strahlung und im Atommeiler bei verschiedenen Konstitutionen zeigen.

v. Harlem.

12447 A. Elliott. Infra-red dichroism in synthetic polypeptides. Nature, Lond. 172, 359-360, 1953, Nr. 4373. (22. Aug.) (Maidenhead, Courtaulds, Ltd., Res. Lab.) Aus dem mit polarisierter Strahlung beobachteten Ultrarotspektrum von Nylon

66 werden Angaben über den Dichroismus der C=O- und NH-Banden erhalten. Für die C=O-Bande 1640 cm<sup>-1</sup> und die Bande 3310 cm<sup>-1</sup> werden die dichroitischen Verhältnisse 3,1 bzw. 4,1 gemessen. Die Übergangsmomente dieser Banden sind demnach nicht parallel, obgleich die entsprechenden Valenzbindungen in den Amidogruppen angenähert parallel sind. Der Dichroismus der C=O-Bande ist geringer, als man erwarten sollte. Verschiedene Erklärungsmöglichkeiten werden diskutiert.

Kunststoffe. S. auch Nr. 11445.

12448 Verne W. Tripp, Anna T. Moore and Mary L. Rollins. The relation of morphology and dimensional changes on mercerization of the primary wall of cotton fiber. J. appl. Phys. 24, 1416, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (New Orleans, Louis., South Reg., Res. Lab.)

12449 L. Vorreiter. Feuchtigkeits- und temperaturbedingte Maβänderung der Hölzer. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 103-104, 1954, Nr. 4. (1. Febr.) Schön.

Holz. S. auch Nr. 12274.

12450 R. L. Whitmore, Making small spheres. J. sci. Instrum. 31, 223-224, 1954. Nr. 6. (Juni.) (Nottingham, Univ., Dep. Min. a. Fuels.) Zur Herstellung von Kugeln mit 1-5 mm Durchmesser aus plastischem Material eignet sich eine Mühle, von der eine Skizze wiedergegeben ist. Es werden etwa 6-12 kubisch geformte Stücke hineingegeben, die nach 10-15 min zu Kugeln geformt sind. Die Mühle besteht aus zwei Stahlblöcken, deren Öffnungen einen V-förmigen Kanal bilden. Durch den Kanal wird Luft geblasen. M. Wiedemann.

12451 G. Bozza and P. Ghisoni. Continuous versus discontinuous beaters. Suppl. Nuovo Cim. (9) 11, 1-16, 1954, Nr. 1. (Milano, Politec., Ist. Fis. Tec.; Cartiera Vita Mayer & C.) Es ist bei der Herstellung von Papier bekannt, daß seine Güte nicht nur bedingt wird von der Qualität des Breis, sondern auch wesentlich abhängt von der Behandlung im Zerkleinerungsapparat ("Beater"). Die theoretischen Verteilungsdiagramme für diskontinuierlich und kontinuierlich arbeitende sowie bei einer Reihe kontinuierlich arbeitender Zerkleinerungsmaschinen und die praktische Anwendung der Ergebnisse werden besprochen.

. nariem.

12452 H. Stephan. Zur Bewertung der Lagerwerkstoffe. Herleitung des Gütewertes und Untersuchung der maβgeblichen Einfluβgrößen. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 341 bis 346, 1954, Nr. 11/12. (15. Apr.) (Stuttgart-Feuerbach.)

12453 H. Stephan. Zur Bewertung der Lagerwerkstoffe. Zusammenstellung von Werkstoffkennwerten. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 403-409, 1954, Nr. 14. (11. Mai.) (Stuttgart-Fouerbach.)

Werkstoffe für Wärmeisolation. S. auch Nr. 11529.

12454 Hermann Fahlenbrach und Walter Heister. Entwicklung und Stand weichmagnetischer Werkstoffe. Stahl u. Eisen. Düsseldorf 73, 1644 – 1652, 1953, Nr. 25. (3. Dez.) Bericht Nr. 867 des Werkstoffausschusses des Vereins Deutscher Eisenhüttenleute. (Essen.) Übersicht über die neueren Fortschritte auf dem Gebiet der weichmagnetischen Werkstoffe mit Ausnahme der Dynamo- und Transformatorenbleche. Nach kurzer Diskussion der theoretischen Grundlagen werden Permeabilitätssteigerungen an 6,5% Si-Fe-Legierungen durch Magnetfeldglühung

besprochen, Texturbehandlung an Ni-Fe-Legierungen, Wirkung verschiedener Glühbehandlungen auf Supermalloy und Permendur. Schließlich folgt ein längerer Abschnitt über Ferrite.

v. Klitzing.

12455 Hans-Heinz Meyer und Hermann Schlüter. Entwicklung und Stand der Dynamo- und Transformatorenblech-Herstellung. Stahl u. Eisen, Düsseldorf 73, 1706—1717, 1953, Nr. 26. (17. Dez.) Bericht Nr. 876 des Werkstoffausschusses des Vereins Deutscher Eisenhüttenleute. (Essen; Düsseldorf.) Eingehender Überblick über die erzielten Fortschritte. Nacheinander werden der Einfluß der chemischen Zusammensetzung — insbesondere des Al-, Si- und C-Gehalts-, des Erschmelzungs- und Walzverfahrens sowie des Glühprozesses erörtert. Ein besonderer Abschnitt behandelt den Einfluß von Walztextur und Magnetfeldglühung auf Permeabilität und Verluste.

v. Klitzing.

12456 Günther Sorger. Die Wirbelstromanomalie in Blechkernen. Frequenz 8, 83-91, 1954, Nr. 3. (März.) (Stuttgart, T. H., Inst. Nachrichtentech.) Abschätzung der Wirkung einer Inhomogenität der lokalen Permeabilität und der Wirkung der Bezirksstruktur des Ferromagnetikums auf die Wirbelströme in dünnen hochpermeablen Blechen. Die Wirkung der Bezirksstruktur ist erst bei Blechen mit einer Stärke unter 0,2 mm nachzuweisen. Feldtkeller.

Magnetische Werkstoffe. S. auch Nr. 12028, 12032, 12037.

W. Schlüter. Fortschritte in der Pulvermetallurgie. 6. Vollsitzung des Ausschusses für Pulvermetallurgie beim Verein Deutscher Eisenhüttenleute und Verein Deutscher Ingenieure. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 101-102, 1954, Nr. 4. (1. Febr.) (Düsseldorf.) Schön.

12457 K. Hauffe, Zur Theorie der Oxydation von Metallen und Metall-Legierungen. Werkst. u. Korrosion, Mannheim 2, 243 - 249, 1951, Nr. 7. (Juli.) (Greifswald.) Zu diesem dritten Teil der Arbeit wird anfangs die Mitwirkung der Phasengrenzreaktionen, d. h. aller Vorgänge, die sich an der Phasengrenze Metall/Metalloxyd bzw. Metalloxyd/Gas vollziehen, besprochen. Weiter wurden die Arbeiten von Rhines über die innere Oxydation von Metallegierungen, also die Oxydation eines unedlen Metalles im Inneren der Legierungsphase, referiert. Hieran schließen sich Betrachtungen über die Möglichkeit der Entwicklung zunderfester Metalllegierungen.

12458 C. Edelcanu. Method for the study of corrosion phenomena. Nature, Lond. 173, 739, 1954, Nr. 4407. (17. Apr.) (Sheffield, Brown-Firth Res. Lab.) Manche Metalle und Legierungen zeigen Passivität in starken Säurelösungen, obwohl aus thermodynamischen Gründen zu erwarten wäre, daß sich ihre Oxyde in solchen Lösungen lösen sollten. Die als rostfreie Stähle bekannten Legierungen zeigen diese Art von "kinetischer" Passivität in starkem Ausmaße. Um das Verhalten solcher Stähle besser zu verstehen, wurden Korrossionsversuche bei konstantem Potential in verschiedenen Lösungen durchgeführt. Die gefundenen Ergebnisse sind abhängig von der Stahlzusammensetzung, von der Lösung und anderen Faktoren. Als typisches Beispiel werden Messungen an einem 18/8-Chrom-Nickelstahl bei 25°C in 20% Schwefelsäure mitgeteilt. Die Korrosionsgeschwindigkeit ist groß bei hohem Potential, klein bei mittleren Potentialwerten, sie nimmt dann wieder zu bis auf ein starkes Maximum und fällt dann wieder auf sehr kleine Werte ab. Eine Erklärung hierfür wird gegeben, die davon ausgeht, daß die Korrosionsgeschwindigkeit von oxydbedeckten Metallen beeinflußt wird von der Geschwindigkeit, mit der das Oxyd gelöst wird, was wiederum von der genauen Art des Oxyds abhängt. Weitere Einzelheiten siehe Original. v. Harlem.

12459 K. Flick. Aus der Praxis einer Induktions-Härterei. Z. Ver. dtsch. Ing. 35, 1061-1065, 1953, Nr. 31. (1. Nov.) (Berlin.)

Weitere Neuerungen auf der 3. Europäischen Werkzeugmaschinen-Ausstellung. Z. Ver. dtsch. Ing. 95, 1045-1058, 1953, Nr. 31. (1. Nov.) Schön.

12460 Hans-Joachim Wiester. Untersuchungen über die Zerspanbarkeit von Stählen in Abhängigkeit von ihrer Wärmebehandlung. Mechanische Eigenschaften und Gefügeausbildung der untersuchten Stähle. Stahl u. Eisen, Düsseldorf 74, 526 bis 530, 1954, Nr. 9. (22. Apr.) (Mitt. Max-Planck-Inst. f. Eisenforschung; Abhandlung 592.) Festigkeitsprüfungen und Gefügeuntersuchungen an den Stählen für die von O. Kienzle und H. Victor (Stahl u. Eisen 74, 530, 1954) durchgeführten Schnittkraftmessungen und die von W. Leyensetter und H. Kaluza (ebenda, S. 540) durchgeführten Dreh- und Bohrversuche zeigen, daß die durch die unterschiedlichen Wärmebehandlungen (weichgeglüht, normalgeglüht, grobkorngeglüht, vergütet) angestrebten Unterschiede im Gefügezustand gut erreicht wurden und die Gefügeausbildung in dem bei den Zerspanungsversuchen untersuchten Querschnitt genügend einheitlich ist. Wiester.

12461 H. J. Meerkamp van Embden. Moderne Formguβverfahren. Philips tech. Rdsch. 15, 137-151, 1953, Nr. 5/6. (Nov./Dez.)

C. Stleler. Fortschritte der Schweißtechnik. Von der Schweißtechnischen Tagung in Hamburg 1953. Z. Ver. dtsch. Ing. 95, 1037—1038, 1953, Nr. 30. (21. Okt.) (Celle.)

12462 Fr. Früngel und W. Thorwart. Kondensator-Impulsschweißung. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 18-21, 1954, Nr. 1. (1. Jan.) (Hamburg.)

12463 F. H. de Jong und D. W. van Rheenen. Einrichtung zum Schutz gegen zu hohe Spannung bei der Lichtbogenschweiβung. Philips tech. Rdsch. 15, 160–165, 1953, Nr. 5/6. (Nov./Dez.) Schön.

## IX. Biophysik

12464 R. Wagner. Biologische Reglermechanismen. Z. Ver. dtsch. Ing. 96, 123 bis 130, 1954, Nr. 5. (11. Febr.) (München.)

12465 E. Schauenstein und M. Hochenegger. UV-spektrographische Studien über die Bildung eines Faserproteins. II. Neue Beiträge über den Aufbau von Fibrinogen und Fibrin. Z. Naturf. 8b, 473.—482, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Graz, Österreich, Univ., Inst. theor. phys. Chem.) Fibrin besteht im wesentlichen aus zwei Komponenten, dem Tyrosin I (76%) und dem Arginin II (ca. 15%). Die Phenolatbildung wird bei Fibrinogen. ungedehntem und gedehntem Fibrin aus den phenolischen Tyrosin-Dissoziationskurven bestimmt. Sie ist bei Fibrinogen am schwächsten, bei gedehntem Fibrin am stärksten. Da die Hemmung der Phenolatbildung beim Abtrennen der Fraktion II verschwindet, wird geschlossen, daß zwischen den Tyrosingruppen und Gruppen der Fraktion II eine phenolische H-Brücke besteht. Der blockierte Anteil der Tyrosingruppen beträgt bei Fibrinogen 50%, bei ungedehntem und gedehntem Fibrin 80% bzw. 100%. Bei Fibrinogenlösungen vom pH > 11 zerfällt das Molekül reversibel in zwei Fraktionen I' und II', was beweist, daß die zwei Komponenten nicht durch Peptidbindungen

miteinander verknüpft sein können. Es wird vermutet, daß Teile von I' und II' je nach einem Ende des Fibrinogenmoleküls eingebaut sind. Die phenolischen H-Brücken, die die Fraktionen miteinander verknüpfen, spielen bei der seitlichen und der Längsassoziation eine wesentliche Rolle. Der Übergang vom Fibrinogen zum Fibrin ist noch zusätzlich durch die Ausbildung von H-Brücken zwischen den Peptidgruppen gekennzeichnet. Ein hypothetisches Modell für den Aufbau des Fibrinogens und des Fibrins wird diskutiert. H. Maier.

12466 Friedrich Lohss, Anneliese Hillmann-Elies und Günther Hillmann. Myelom-Plasma-Proteine. II. Mitteilung. Zur physikalischen und chemischen Natur der a- und  $\beta$ -Myelomproteine. Z. Naturf. 8 b, 619 – 624, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Tübingen, Med. Universitätsklinik, Chem. Lab.)

12467 K. E. Wohlfarth-Bottermann und F. Krüger. Über Affinitäten zwischen homologen sublichtmikroskopischen Strukturelementen von Fasereiweiβen. Z. Naturf. 9h, 30–35, 1954, Nr. 1. (Jan.) (Mosbach/Bd., Fa. Carl Zeiss, Gäste-Lab. Elektronenmikroskopie.)

12468 J. C. Kendrew and I. F. Trotter. A pseudo-orthorhombic crystal form of horse myoglobin. Acta cryst. 7, 347-351, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Cambridge, Engl., Med. Res. Counc. Unit. Study Mol. Struct. Biol. Systems, Cavendish Lab.)

12469 Dorothy Wrinch. The structure of horse hemoglobin in the light of the intensity map of the horse methemoglobin crystal. Acta cryst. 7, 353-357, 1954, Nr. 4. (Apr.) (Northampton, Mass., Smith Coll., Dep. Phys.)

12470 H. G. Bungenberg de Jong and C. Mallee. Contributions to the problem of the association between proteins and lipids. V a. Investigation of the composition of the characteristic oleate/gelatin associations in the range of pH 8 to 10. b. Discontinuous and continuous changes in the density of packing in the sandwich micelles of the lipid-protein associations. Proc. Acad. Sci. Amst. B. 56, 203-217, 1953, Nr. 3. (Mai/Juni.) (Leiden, Univ., Dep. Med. Chem.)

Stryktur und Aufbau biologischer Körper. S. auch Nr. 12474.

12471 Bernhard Hassenstein und Werner Reichardt. Der Schluß von Reiz-Reaktions-Funktionen auf System-Strukturen. Z. Naturf. 8b, 518-524, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Wilhelmshaven, Max-Planck-Inst. Meeresbiol.) Für die Untersuchung der Reaktionen biologischer Objekte auf verschiedene Reize wird ein Axiomen-System abgeleitet, das bei Analysen der System-Struktur zugrunde zu legen ist. Dabei werden die Begriffe und grundlegenden Formeln der Informationstheorie angewandt, wobei die übertragenen Reize als "Informationsmenge" in die Betrachtungen eingehen. Insbesondere werden die durch "Übersprechen" der Reize auf benachbarte Leitungen hervorgerufenen Wirkungen mit Hilfe des Kreuzkorrelationskoeffizienten erfaßt. Beobachtungsergebnisse der optokinetischen Reaktionen des Rüsselkäfers Chlorophanus werden in Tabellenform mitgeteilt. Eine genaue Analyse nach den oben abgeleiteten Richtlinien soll in einer späteren Arbeit gegeben werden.

12472 Mme Andrée Goudot. Problème particulier de transmission de signaux. C. R. Acad. Sci., Paris 233, 290-292, 1951, Nr. 4. (23. Juli.) Bei der Übertragung von Signalen durch Schwingungen sind die einzelnen Nervenfasern nur für bestimmte Frequenzbereiche wirksam. Die Analogie zur Übertragung

bzw. Absperrung von elektromagnetischen Schwingungen wird besprochen. Die Nervenfasern werden mit Filtern verglichen, die nur ein beiderseits begrenztes Frequenzband durchlassen.

Bandow.

12473 T. W. Kethley, M. T. Gordon and Clyde Orr jr. A thermal precipitator for aerobacteriology. Science 116, 368-369, 1952, Nr. 3014. (3. Okt.) (Georgia Inst. Technol., State Engng. Exper. Stat.)

12474 Mlle Anne-Marie le Clerc et Pierre Douzou. Sur le dosage spectrophotométrique de l'acide et de l'amide nicotiniques. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2006—2008, 1953, Nr. 20. (18. Mai.) Schön.

Physikalische Meβ- und Untersuchungsmethoden in der Biologie. S. auch Nr. 11470, 11932.

12475 K. P. Chakraborty. A new method of estimation of radioactive iodine in different fractions of hydrolyzed thyroid. Naturwissenschaften 41, 163—164, 1954, Nr. 7. (Apr.) (Calcutta, Chittaranjan Cancer Hosp.) Der Gehalt an radioaktivem Jod läßt sich ohne vorherige Isolation des Jods unmittelbar in den einzelnen hydrolisierten Fraktionen mit Hilfe von Glockenzählern bestimmen, sofern die Selbstabsorption durch gelöste Salze berücksichtigt wird. 0,20 g/ccm gelöstes Salz vermindern die Zählraten um 10%, unabhängig von der Art des Salzes. Häsing.

12476 H. O. Anger. Use of a gamma-ray pinhole camera for in vivo studies. Nature, Lond. 170, 200–201, 1952, Nr. 4318. (Aug.) (Berkeley Calif., Univ., Donner Lab.) Für die radioaktive Tumordiagnostik ist das Lochkameraverfahren der Methode des aufgelegten Filmes unterlegen, da seine geringe Empfindlichkeit sehr lange Expositionszeiten notwendig macht. Verf. erhöht durch Verwendung eines großen flachen NaJ(Tl)-Kristalls als Verstärkerschirm die Empfindlichkeit der Methode um den Faktor 20. Beispiel: Aufnahme einer Schilddrüsenmetastase, die von einer J<sup>131</sup>. Gabe von 100 mC ca. 20 mC gespeichert hatte. Metastasenfläche ca. 20 cm², Volumen ca. 90 cm³, Expositionszeit: 1 h, Emulsion: Kodak 103 a-o spektroskop. Platte. Überentwicklung in D-19. Daten der Apparatur: Lochdurchmesser =  $^1/_8$ ", Abstand: Loch-Verstärkerschirm = 7,5", Kristall:  $2\times 4\times ^8/_{16}$ ".

12477 Dietrich Jerchel, Herbert Becker und Kurt Schmelser. Papierelektrophoretische Untersuchungen zur Einwirkung der <sup>14</sup>C-markierten Invertseife Dodecyltrimethylammoniumbromid auf Serumalbumin. Z. Naturf. 9b, 169-172, 1954, Nr. 3. (März.) (Mainz, Univ., Org.-chem. Inst.; Heidelberg, Max-Planck-Inst. Med. Forschg., Inst. Chem. Phys.)

12478 Eberhard Hurbers und Karlbeinz Neumann. Grundlagen der autoradiographischen Darstellung der Nucleinsäuren in Gewebsschnitten mit Hille von Radio-Phosphor. Z. Naturf. 9b, 175-180, 1954, Nr. 3. (März.) (Göttingen, Univ., Inst. med. Phys. Biophys.; Anatom. Inst.)

12479 Paul Boulanger et Jean Montreull. Répartition du <sup>32</sup>P dans les produits d'hydrolyse ribonucléasique des acides ribonucléiques du foie de rat. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2275—2276, 1953, Nr. 23. (8. Juni.)

12480 J. Hämmerling und H. Stich. Über die Aufnahme von <sup>32</sup>P in kernhaltige und kernlose Acetabularien. I. Z. Naturf. 9b, 149-155, 1954, Nr. 2. (Febr.) (Wilhelmshaven, Max-Planck-Inst. Merresbiol.)

- 12481 E. Husemann und G. Soder. Untersuchung der Ausscheidung und Speicherung von Dextran durch Indizierung mit <sup>36</sup>S. Z. Naturf. **9b**, 237-239, 1954, Nr. 3. (März.) (Freiburg/Br., Univ., Chem. Lab.; Staatl. Forschungsinst. makromol. Chem.)
- 12482 Hermann Kölbel. Untersuchungen am Mycobacterium tuberculosis. II. Mitteilung. Granulum und Vakuole bei licht- und elektronenmikroskopischer Abbildung. Z. Naturf. 8b, 631-636, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Tuberkulose-Forschungsinst. Borstel, Inst. exper. Biol. Med.)
- 12483 Kurt Liebermeister. Ein Verfahren zur Anwendung der Agarfixation in der Elektronenmikroskopie. Z. Naturf. 8b, 755-757, 1953, Nr. 12. (Dez.) (Stuttgart, Württ. Med. Landesuntersuchungsamt.)
- 12484 Robert C. Backus. A new method for intracellular observations: adhesion partitioning. J. appl. Phys. 24, 1415, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Berkeley, Calif., Univ., Virus Lab.)
- 12485 C. W. Melton. Preshadowed replication of biological material for electron microscopy. J. appl. Phys. 24, 1415—1416, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Columbus, O., Battelle Mem. Inst.)
- Thomas F. Anderson and Carl F. Oster jr. The critical point method for drying electron microscope specimens. J. appl. Phys. 24, 1416, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Philadelphia, Penn., Univ., Johnson Found.)
- 12486 L. E. Roth. The fixation of microorganisms for electron microscopy. J. appl. Phys. 24, 1416, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Lemont, Ill., Argonne Nat. Lab., Div. Biol. Med. Res.)
- 12487 Councilman Morgan, Solon A. Ellison, Harry M. Rose and Dan H. Moore. The development of Herpes simplex virus particles, their relationship to nuclei, and the spread of infection within chorioallantoic membranes. J. appl. Phys. 24, 1418, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (New York, N. Y., Columbia Univ. Coll. Physicians Surgeons.)
- 12488 A. R. Taylor and M. J. McCormick. Electron microscopy of polyomyelitis virus (Mahoney tissue culture strain). J. appl. Phys. 24, 1418, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Detroit, Mich., Parke, Davis & Co., Res. Dep.)
- 12489 R. V. Rice, Paul Kaesberg and M. A. Stahmann. The breaking of tobacco mosaic virus using a freeze drying method. J. appl. Phys. 24, 1418, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Madison, Wisc., Univ.)
- 12490 D. Gordon Sharp. Use of the electron microscope in determining electrophoretic mobility and sedimentation velocity of virus in blood plasma. J. appl. Phys. 24, 1418, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Durham, North Carol., Duke Univ.)
- 12491 F. B. Bang and H. B. Andervont. Detection of the mammary tumor inciter (MTI) in thin sections of spontaneous mouse tumors. J. appl. Phys. 24, 1418-1419, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Bethesda, Maryl., Nat. Cancer Inst.; Baltimore, Maryl., Johns Hopkins Univ.)
- 12492 Leon Dmochowski, Cushman D. Haagensen and Dan H. Moore. A study in the electron microscope of thin sections of normal and malignant mammary tissues of mice. J. appl. Phys. 24, 1419, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (New York, Columbia Univ., Coll. Physicians Surgeons, Dep. Microbiol. Surgery.) Schön.

12493 W. T. Astbury, L. Dmochowski and A. Millard. Some recent observations on the examination in the electron microscope of extracts of normal and malignant tissues of mice of strains with high or low incidences of breast cancer: J. appl. Phys. 24, 1419, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Leeds, Engl., Univ., Dep. Biomol. Struct., Dep. Exper. Pathol. Cancer Res.)

12494 E. de Robertis, R. Canzani, G. Gasic and B. Epstein. A particulate component in the blood plasma of transmitted mouse leukemia. J. appl. Phys. 24, 1419, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Montevideo, Uruguay, Inst. Investigacion Ciencias Biol., Dep. Ultraestruct. Celular.)

12495 W. Bernhard. Some electron microscope problems in cancer research. A review of recent work from the French institute of cancer research at Villejuif (Paris). J. appl. Phys. 24, 1419, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.)

12496 George E. Palade. A small particulate component of the cytoplasm. J. appl. Phys. 24, 1419, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (New York, N. Y., Rockefeller Inst. Med. Res., Lab.)

12497 Sanford L. Palay and George E. Palade. Fine structure of neuronal cytoplasm. J. appl. Phys. 24, 1419-1420, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (New York, N. Y., Rockefeller Inst. Med. Res., Lab.)

12498 W. Speeht und K. Rühlieke. Bioklimatische Einflüsse (Aran) auf das Differentialblutbild gesunder und ultraschallbehandelter Individuen. Medizin.meteorol. Hefte 1951, S. 58-66, Nr. 5. (Eching/Ammersee.) Schön.

12499 W. H. Thorpe. The process of song-learning in the chaffinch as studied by means of the sound spectrograph. Nature, Lond. 173, 465-469, 1954, Nr. 4402. (13. März.) (Cambridge, Jesus Coll.) Der Verf. untersucht die Frage, wie weit die Gesangsfiguren des Buchfinken auf angeborenen Anlagen beruhen bzw. durch Lernen von den Artgenossen bestimmt werden. Zu diesem Zwecke wurden eine größere Anzahl von Buchfinken in verschiedenen Altersstadien von ihren Eltern getrennt, z. T. auch mit Vögeln anderer Gattungen aufgezogen und die Entwicklung des Gesanges beobachtet. Zur objektiven Aufzeichnung wurden die Stimmen auf Schallplatte und Magnettonband aufgenommen und nach dem schallspektrographischen Verfahren mit dem "Sonagraph" analysiert. Die Spektrogramme, von denen einige der Arbeit beigefügt sind, lassen alle Feinheiten der aus drei Phrasen bestehenden Gesangsfigur von 21/2 sec Dauer erkennen. Es zeigte sich, daß die angeborene Anlage im wesentlichen nur in der Fähigkeit besteht, einen Gesang der normalen Länge mit einer in der Lautstärke ansteigenden Folge von Tönen zu produzieren, die durch einen relativ hohen Ton abgeschlossen wird. Alle weiteren Feinheiten müssen erlernt werden. Diese Anlage ist jedoch genügend selektiv, um zu verhindern, daß der Vogel die Melodie anderer Arten übernimmt. Kallenbach.

12500 E. J. Baldes, Paul A. Nelson and J. F. Herrick. An experimental study of temperatures produced by ultrasonic radiations in bone marrow, bone, and adjacent tissues. J. acoust. Soc. Amer. 22, 682, 1950, Nr. 5. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Rochester, Minn., Mayo Clinic.) Verff. machen experimentelle Untersuchungen über die durch Ultraschallbestrahlung im Knochenmark, Knochen und anliegenden Geweben auftretenden Temperaturen. Untersuchungsobjekt waren Hunde, die einer Ultraschallstrahlung von 800 kHz an ihren Extremitäten ausgesetzt wurden. Die maximale Ausgangsleistung des Ultraschallgenerators betrug 15 Watt. Hohe Temperaturen konnten im Knochenmark und Knochen

mit relativ geringen Ultraschallausgangsenergien erzielt werden. Die umliegenden Gewebeteile wurden nur mäßig erwärmt. Die Verff. weisen darauf hin, daß Ultraschall mit Vorsicht in der Nähe der Knochen angewendet werden muß, da die im Knochen und Knochenmark erzeugte Temperatur innerhalb weniger Minuten zu gefährlicher Größe ansteigen kann.

Riedhammer.

12501 W. J. Fry and V. J. Wulff. Ultrasonic irradiation of nerve tissue. J. acoust. Soc. Amer. 22, 682, 1950, Nr. 5. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Urbana, Ill., Univ.) Verff. berichten über systematische Untersuchungen biologischer Effekte, die im Nervengewebe durch Ultraschall erzeugt werden. Dabei wird der Beitrag der beobachteten Effekte, der durch Temperaturänderungen verursacht wird, die infolge Ultraschallabsorption auftreten, von dem getrennt, der durch andere, die Schallausbreitung begleitenden Faktoren verursacht wird. Es wird darauf hingewiesen, daß die Beobachtungen auf Grund von Faktoren korreliert werden müssen, die andersgeartet sind als der Faktor der Temperaturänderung als Folge der Absorption. Die Studien schließen elektrische Messungen der reversiblen Senkung der Strahlenaktivität am freigelegten Bauchnervstrang des Krebees und die Berücksichtigung der Beziehungen der Ultraschall-Intensitäts-Einwirkzeit zum Hervorrufen zeitweiliger und dauernder Lähmung der Hinterfüße des Frosches ein.

12502 Mable Frings and Hubert Frings. Behavior patterns of the laboratory mouse under auditory stress. J. acoust. Soc. Amer. 22, 682, 1950, Nr. 5. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (State College, Penn., State Coll.) Mäuse dreier verschiedener Abstammungen wurden zur Testung der Empfänglichkeit für laufende Anfälle im Altersbereich von 15 bis 50 Tagen herangezogen. Ein 10 kHz Schallgenerator mit einer mittleren Intensität von 99 db wurde benutzt. Als allgemeines Ergebnis zeigte sich, daß ein unterschiedliches Verhalten gegenüber Anfällen unter Tieren verschiedener Abstammung besteht, es zeigt sich aber auch, daß bei Tieren desselben Wurfes ebenso große individuelle Unterschiede gegenüber Empfänglichkeit für Anfälle bestehen.

12503 Hubert Frings and Irma Senkovits. Destruction of the pinnae of white mice by high intensity air-borne sound. J. acoust. Soc. Amer. 22, 682, 1950, Nr. 5. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (State College, Penn., State Coll.) Das Ohrläppchen weißer Mäuse, das intensitätsreichen Ultraschallwellen ausgesetzt ist, zeigt eine unmittelbare Entzündung mit anschließender Entartung. Verff. vergleichen behandelte Ohrläppchen histologisch mit normalen, mit bei hohen Temperaturen behandelten und mit solchen von Mäusen, die um das Ohr herum vom Pelz befreit und mit Schall behandelt wurden derart, daß keine Higte infolge Absorption des Schalls im Pelz erzeugt werden konnte. Aus den Ergebnissen wird ersichtlich, daß der Hauptfaktor bei der Zerstörung des Ohrläppchens in der Erhitzung des Pelzes zu sehen ist.

12504 Eugene Ackerman. Resonances of biological cells at sonic frequencies. J. acoust. Soc. Amer. 22, 682, 1950, Nr. 5. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Philadelphia, Penn., Univ., Johnson Res. Found.) Verf. findet, daß die Wahrscheinlichkeit der Tötung von Paramecium caudatum durch ein Schallfeld mit festgelegter Intensität in der Umgebung von 1,2 kHz beträchtlich ansteigt. Verf. gibt eine Theorie über gewisse Resonanzeffekte an biologischen Zeilen, nm diesen experimentellen Befund zu unterbauen. Riedhammer.

12505 Hans L. Oestreicher. The impedance of an oscillating sphere in a viscouselastic compressible medium. J. acoust. Soc. Amer. 22, 682-683, 1950, Nr. 5. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Dayton, O., Wright-Patterson Air Force Base, Aero Med. Lab.) Um den Mechanismus der Übertragung von Vibrationsenergie eines weiten Frequenzbereiches auf den menschlichen Körper zu verstehen, studieren die Verff. das Feld und die Impedanz eines akustischen Strahlers in einem Medium mit Scherelastizität, Viskosität und Kompressibilität. Als Strahler wird eine in einem unbegrenzten Medium oszillierende Kugel gewählt, weil dieses Modell die wesentlichen Gesichtszüge einer sehr allgemeinen Klasse von Strahlern zeigt. Die Ergebnisse zeigen, daß die Energie in Form von Scher- und Kompressionswellen abgestrahlt wird, die relative Intensitäten besitzen, welche stark mit der Frequenz sich ändern. Für niedrige Frequenzen sind Scherwellen vorherrschend, während bei höheren Frequenzen das akustische Verhalten vorherrschet. Nur bei noch höheren Frequenzen wird die Viskosität wieder bedeutend.

12506 George D. Ludwig. The velocity of sound through tissues and the acoustic impedance of tissues. J. acoust. Soc. Amer. 22, 862-866, 1950, Nr. 6. (Nov.) (Bethesda, Maryl., Naval Med. Res. Inst.) Verf. bestimmt die Schallgeschwindigkeit in verschiedenen organischen Geweben von Tieren und an lebenden menschlichen Geweben bei 1,25 und 2,5 MHz nach einer Impulsmethode. Die bei diesen Frequenzen erhaltenen Werte sind identisch und zeigen an, daß keine Dispersion eintritt, wenigstens nicht in diesem Bereich. Der Einfluß der Anisotropie auf die Schallgeschwindigkeit wurde am Rindermuskel untersucht. Die Werte, die bei Übertragung der Energie auf das Gewebe senkrecht zur langen Achse der Muskelbündel erhalten wurden, unterschieden sich nicht wesentlich von denen, die bei parallel mit den Muskelbündeln verlaufender Bestrahlung erzielt wurden, Die Werte für das Gehirn, die Leber, die Niere und die Milz des Hundes und des Schweines und für Rindermuskeln variierten zwischen 1506 und 1585 m/sec bei 24°-25°C. Die Schallgeschwindigkeit am lebenden menschlichen Gewebe wurde an den Muskeln des Beines, des Armes und des Schenkels verschiedener Individuen bestimmt. Der gefundene Geschwindigkeitsbereich betrug 1490 bis 1610 m/sec, mit einem mittleren Wert von 1540 m/sec. Für die spezifischen Reichweiten des tierischen Gewebes wurden Werte von 1,026 bis 1,068 gefunden. Weiter wurden die charakteristischen Schallimpedanzen berechnet. Die Impedanzwerte variierten zwischen 1,5 · 105 und 1,7 · 105 g/cm²/sec.

Riedhammer.

12507 W. J. Fry, V. J. Wulff, D. Tucker and F. J. Fry. Physical factors involved in ultrasonically induced changes in living systems. I. Identification of nontemperature effects. J. acoust. Soc. Amer. 22, 867 - 876, 1950, Nr. 6 (Nov.) (Urbana, Ill., Univ.) Verff. führen eine allgemeine Diskussion über Änderungen in den physikalischen Variablen, die eine intensive Ultraschallstörung in flüssigen Medien begleiten und die für das Verständnis der Effekte solcher Störungen in Geweben wichtig erscheint. Als einen ersten Schritt in einer systematischen Untersuchung wurde die Rolle der in einem Ultraschallfeld erzeugten Temperaturänderungen experimentell untersucht. Die Ergebnisse zeigen, daß Ultraschall (rund 35 Watt/em², 1 MHz) ohne Einfluß auf die Reizbarkeit ist, sowohl was die Wellenform des Spitzenpotentials und die Fortpflanzungsgeschwindigkeit betrifft, selbst bei verlängerter Bestrahlung. In den Schallstrahl gebrachte Frösche erlitten nach einer 4,3 sec Bestrahlung bei Zimmertemperatur an den Hinterbeinen eine Lähmung, bei 1° bis 2°C nach 7,3 sec. Eine histologische Nachprüfung der Hüftnerven ergab weitgehende Degeneration der Nerven und der spinale Strang zeigte bemerkenswerte pathologische Veränderungen der niederen motorischen Nerven. Temperaturmessungen ergaben, daß der periphere Nerv eine maximale Temperaturerhöhung von 1° bis 2°C erlitt. Der spinale Strang intakter Frösche erlitt Temperaturerhöhungen in der Größenordnung von 25°C. Frösche, die auf 1°C abgekühlt wurden und einer Bestrahlung von zweimal 4,3 sec Dauer ausgesetzt wurden, erlitten an den Hinterbeinen innerhalb der zweiten 4,3 sec-Periode die Lähmung. Ultraschallimpulse von 0,010 sec Dauer ergaben keine Lähmung. Die Verff. schließen aus ihren Ergebnissen, daß für die Lähmungserscheinungen andere physikalische Faktoren verantwortlich sind als die Temperatur.

Riedhammer.

12508 W. J. Fry, D. Tucker, F. J. Fry and V. J. Wulff. Physical factors involved in ultrasonically induced changes in living systems. II. Amplitude duration relations and the effect of hydrostatic pressure for nerve tissue. J. acoust. Soc. Amer. 23, 364-368, 1951, Nr. 3. (Mai.) (Urbana, Ill., Univ.) Verff. befassen sich im Anschluß an Untersuchungen über die physikalischen Faktoren, die bei durch Ultraschall im Nervengewebe induzierten Anderungen beteiligt sind, mit der möglichen Rolle der Kavitation als einem Faktor des Mechanismus der Erzeugung von Lähmungen an den Hinterbeinen von Fröschen. Zu diesem Zweck stellen die Verff. Beobachtungen an Fröschen an, die unter einem genügend hohen hydrostatischen Druck stehen, um jegliche Kavitation zu vermeiden. Die für eine einzige Bestrahlung zur Erzeugung der Lähmung notwendige Zeit wurde für verschiedene Schallamplituden bestimmt. Diese Daten wurden sowohl bei Atmosphärendruck als auch unter einem hydrostatischen Druck, der ausreichend genug war, jegliche Kavitation bis zu einer Schalldruckamplitude von 13 Atm zu unterdrücken, erhalten. Die Ergebnisse zeigen, daß eine schnelle zeitliche Änderung der Gewebstemperatur des spinalen Stranges unter Ultraschallbestrahlung nicht für die Erzeugung der Lähmung als ausschlaggebender Faktor in Frage kommt. Weiter zeigt sich, daß zwischen der reziproken Minimal-Bestrahlungszeit für Lähmungsbildung und der Schallamplitude eine lineare Beziehung besteht. Ein bestimmter Schwellenwert muß stets vorhanden sein. Die Kavitation kommt als primärer Faktor für die Lähmungserzeugung nicht in Frage, ebensowenig die Zeitgröße der Temperaturänderung.

Riedhammer.

12509 F. Kaudewitz. Untersuchung des Einflusses von Meter- und Kilometerwellen auf die Generationsdauer einiger Protozoen. Z. Naturf. 9b, 145-148, 1954, Nr. 2. (Febr.) (Tübingen, Max-Planck-Inst. Biochem.) Schön.

12510 Glenn A. Fry and Mathew Alpern. The effect on foveal vision produced by a spot of light on the sclera near the margin of the retina. J. opt. Soc. Amer. 43, 187 bis 188, 1953, Nr. 3. (März.) (Columbus, O., State Univ., School Optometry.) Wiederholung früherer Versuche von Schouten und Ornstein, bei denen abwechselnd zwei verschiedene Punkte der Sklera, einer in der Nähe der Ora serata und ein zweiter am Hornhaut-Sklera-Rand beleuchtet werden. Entgegen den Ergebnissen der beiden früheren Autoren wird kein physiologischer Einfluß des Skleraortes auf die Sichtbarkeit des Lichtreizes gefunden. Die Sichtbarkeit ist lediglich durch die physikalischen Streueffekte beeinflußt.

12511 Glenn A. Fry and Mathew Alpern. The effect of a peripheral glare source npon the apparent brightness of an object. J. opt. Soc. Amer. 43, 189—195, 1953, Nr. 3. (März.) (Columbus, O., State Univ., School Optometry.) Nach Schouten und Ornstein wird durch eine in der Peripherie des Gesichtsfeldes gelegene Blendquelle die scheinbare Helligkeit eines fixierten (in der Fovea abgebildeten) Testobjektes herabgesetzt. Diese Herabsetzung kann als Vernebelung durch das im Auge entstandene Streulicht erklärt werden. Die Experimente bestätigen die zu erwartenden Ergebnisse, im besonderen das Ausmaß der Vernebelung in Abhängigkeit von der Größe der Blendleuchtdichte und ihrer Lage im Gesichtsfeld.

12512 S. A. Talbot and S. W. Kuffler. A multibeam ophthalmoscope for the study of retinal physiology. J. opt. Soc. Amer. 42, 931—936, 1952, Nr. 12. (Dez.) (Baltimore, Maryl., Johns Hopkins Hosp. Univ., Wilmer Inst.) Beschreibung eines Spezial-Ophthalmoskops für physiologische Untersuchungen auf der Netzhaut. Außer dem üblichen Beleuchtungs- und Beobachtungsstrahlengang sind noch zwei weitere Strahlengänge für Reizbündel vorgesehen. Der Öffnungswinkel des Gesichtsfeldes ist sehr groß gehalten. Die Benutzung eines Mikro-Manipulators und entsprechender Elektroden ist möglich.

12513 S. F. Jucobs and A. B. Stewart. Chromatic aberration in the eye. Amer. J. Phys. 20, 247—248, 1952, Nr. 4. (Apr.) (Yellow Springs, O., Antioch Coll.) Beschreibung des alten Versuchs zur Sichtbarmachung der chromatischen Aberration des Auges, wenn man die Hälfte der Pupille durch den vor das Auge gehaltenen Finger abdeckt. Die senkrechten Konturen eines erleuchteten Fensters erscheinen unter diesen Umständen auf der einen Seite gelbrot-, auf der anderen Seite blaugerandet.

12514 Earl Davy. The intensity-time relation for multiple flashes of light in the peripheral retina. J. opt. Soc. Amer. 42, 937-941, 1952, Nr. 12. (Dez.) (New York, N. Y., Columbia Univ.) Untersuchung über den Einfluß wiederholter Lichtimpulse von 0,01 sec Dauer auf die Schwelle in der Netzhautperipherie. Die Zahl der Impulse schwankte zwischen 1 und 5 und war damit kleiner als die Summationszeit des Auges. Es wird gefunden, daß in diesem Falle die Periodizität des Lichtes gegenüber Dauerlicht keine Rolle spielt.

12515 M. A. Bouman. Mechanisms in peripheral dark adaptation. J. opt. Soc. Amer. 42, 941 950, 1952, Nr. 12. (Dez.) (Soesterberg, Netherl., Nat. Defense Res. Counc., Res. Unit. Obs.) Bestimmung der absoluten Schwellenempfindlichkeit für rote und grüne Testblitze in Abhängigkeit von der Blitzfrequenz und der Farbe des Adaptationsfeldes. Die Ergebnisse stehen in gutem Einklang mit den Forderungen der quantentheoretischen Betrachtungen. Die Trennung des Adaptationsvorganges in einen photochemischen und einen nervösen Anteil wird bestätigt.

12516 John F. Farris. Note on toric wave fronts. J. opt. Soc. Amer. 43, 406, 1953, Nr. 5. (Mai.) (Forest Grove, Oreg., Pacific Univ., Dep. Phys. Optometry.) Eine torische Wellenfront bleibt bei weiterem Fortschreiten nicht toride, wenn ein Korrekturglas richtig für ein astigmatisches Auge korrigiert ist und die Differenz 614 Dioptrien beträgt, so ist beim Auftreffen auf die Hornhaut die Wellenfront nicht mehr toride, die maximale Abweichung von der toriden Wellenform unter 45° zu den Hauptachsen beträgt in diesem Falle 1/8 Dioptrie. Dziobek.

12517 Stanley W. Smith and Forrest L. Dimmick. The facilitative effect of red light on dark adaptation. J. opt. Soc. Amer. 43, 541, 1953, Nr. 6. (Juni.) (New London, Conn., U. S. Naval Med. Res. Lab., U. S. Naval Submarine Base.) Entgegen den Behauptungen einzelner Autoren wird festgestellt, daß die Belichtung mit Rotlicht keinen Einfluß auf den Verlauf der Dunkeladaptation der Stäbehen hat. Rotbeleuchtung ist also für den Adaptationsvorgang unschädlich.

12518 Heinz Lüdtke. Dunkeladaptation und Verschiebung der Helligkeitswerte im Auge von Notonecta glauca L. Z. Naturf. 9b, 159-163, 1954, Nr. 2. (Febr.) (Freiburg/Br., Univ., Zool. Inst.)

12519 R. Clark Jones. Detectivity of the human eye. J. opt. Soc. Amer. 43, 814, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Polaroid Corp.) Schön.

- 12520 John H. Taylor and H. Richard Blackwell, Preliminary studies of variations in spectral sensitivity within central fovea. J. opt. Soc. Amer. 43, 814, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Mich.)
- 12521 Robert M. Boynton, William R. Bush and Jay M. Enoch. The equivalence of direct and indirect adapting stimuli for producing rapid changes in foveal sensitivity. J. opt. Soc. Amer. 43, 814, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Rochester.)
- 12522 G. van den Brink and M. A. Bouman. Variation of integrate capacity in time and space: an adaptational phenomenon. J. opt. Soc. Amer. 43, 814, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Soesterberg, The Netherl., Res. Unit Perception.)
- 12523 Glenn A. Fry. Theory of the masking technique for isolating the retinal response to focused light. J. opt. Soc. Amer. 43, 814-815, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (O. State Univ.)
- 12524 Walter C. Michels. An alternate explanation of subjective brightness scale data. J. opt. Soc. Amer. 43, 815, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Bryn Mawr Coll.)
- 12525 Milton S. Katz, Allene Morris and Forrest L. Dimmick. The effects of various durations of red adaptation on the course of subsequent dark adaptation. J. opt. Soc. Amer. 43, 815, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (New London, Conn., Submarine Base, U. S. N. Med. Res. Lab.)
- 12526 Allene Morris. Scotopic acuity as influenced by varying spherical correction. J. opt. Soc. Amer. 43, 815, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (New London, Conn., U. S. N. Submarine Base, U. S. N. Med. Res. Lab.)
- 12527 H. Richard Blackwell. The effect of tinted optical media upon visual efficiency at low luminance. J. opt. Soc. Amer. 43, 815, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Mich.)
- 12528 H. Richard Blackwell and O. T. Law jr. A study of white light ,,photosen-sitization. J. opt. Soc. Amer. 43, 815, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Univ. Mich.)
- 12529 Victor J. Doberly. Doberly's color stereoscope for black and white diapositives. J. opt. Soc. Amer. 43, 820, 1953, Nr. 9. (Sept.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (New Rochelle, N. Y.) Schön.
- i2530 Pierre Bouteloup. Lunettes et écrans antidaltoniens. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 632 -633, 1953, Nr. 6. (9. Febr.) Der Verf. empfiehlt Rot-Grün-Blinden das Tragen von Brillengläsern, die aus je einem roten, unbunten und grünen Teil mit horizontalen Trennungslinien zwischen den drei Brillenteilen bestehen. Durch Änderung der Blickrichtung kann die fragliche Farbe abwechselnd durch jedes der drei Filter betrachtet und aus der Änderung ihrer Helligkeit beurteilt werden.
- 12531 F. L. Warburton. Variations in normal colour vision in relation to practical colour matching. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 477—484, 1954, Nr. 6 (Nr. 414 B). (I. Juni.) (Leeds, Wool Industr. Res. Assoc.) An 250 normalen Trichromaten wird statistisch festgestellt, daß mit zunehmendem Alter entsprechend der fortschreitenden Netzhautpigmentierung die Farbgleichungen etwas gegen Rot verschoben werden. Diese Beobachtung stimmt mit den bisherigen Erfahrungen gut überein.

12532 D. L. MacAdam. Dependence of color-mixture functions on choice of primaries. J. opt. Soc. Amer. 43, 533-538, 1953, Nr. 6. (Juni.) (Rochester, N. Y., Kodak Res. Lab.) Die CIE Farbmischungsfunktionen sind nicht orthogonal, der Einfluß der Fehler der spektrophotometrischen Messungen auf das Resultat ist daher kompliziert; Formeln für solche Berechnungen werden gegeben. Es empfiehlt sich orthogonale Farbmischfunktionen zu berechnen, weil bei ihnen die Berechnung des Fehlereinflusses bedeutend einfacher ist.

Dziobek.

12533 Fitz-Hugh Marshall. Fluoroscope image amplifying tube. Electronics 26. 1953, Nr. 10, S. 172—173. (Okt.) (East Pittsburgh, Pa., Westinghouse Elect. Corp., Res. Dep.) Verf. beschreibt ein Elektronen-Fluoroskop, das den üblichen Fluoreszenzschirm ersetzt. Dieses Elektronen-Fluoroskop stellt das Röntgenbild in derselben Größe dar, aber mit einer rund 200mal größeren Helligkeit. Das Gerät besteht aus einer großen Bildröhre, auf die die Röntgenstrahlen nach Passieren des Durchstrahlungsobjektes einfallen. Anschließend passieren sie einen inneren Fluoreszenzschirm. Das an diesem ausgelöste Fluoroszenzlicht erzeugt in einer an der Rückseite des Fluoreszenzschirmes angebrachten Photokathode Photoelektronen, die mittels einer 30 keV-Potentialdifferenz beschleunigt werden. Diese beschleunigten Elektronen treffen auf einen äußerlich angebrachten Fluoreszenzschirm, wodurch noch größere Lichtausbeuten erzielt werden. Dieses verstärkte Ausgangsbild wird mittels optischer Linsen und Spiegel betrachtet.

12534 M. Lorant, Electronic peak-reading kilovoltmeter. Electron. Engng. 25, 243, 1953, Nr. 304. (Juni.) Der im U. S. National Bureau of Standards entwickelte Spitzenspannungsmesser ist für die Anzeige der Anodenspannung von Röntgenröhren bestimmt. Der Meβbereich beträgt 30 -- 125 kV. Über einen Spannungsteiler ¹/1000 wird die Meßspannung abgegriffen und den Gittern von mehreren Thyratronröhren zugeführt, deren Gittervorspannungen im Verhältnis zu den zu messenden Spannungsstufen aufeinander abgestimmt sind. Bei je 5 kV Spannungssteigerung zündet ein neues Rohr, so daß die Höhe der Spannung aus der Zahl der brennenden Röhren bestimmt werden kann. Darüber hinaus können die Gittervorspannungen der Röhren über Potentiometer stufenlos verstellt werden, so daß jede beliebige Spitzenspannung zwischen 30 und 125 kV eingestellt und aus der Zündung des betreffenden Rohres abgeleisen werden kann. H.-J. Schrader.

12535 R. G. Mitchell. A device to determine the distribution of radioactive material in a source. Brit. J. Radiol. 26, 494-495, 1953, Nr. 309. (Sept.) (Northampton Gen. Hosp., Radiotherapy Dep.) Zur Bestimmung der Verteilung des radioaktiven Materials in Radiumnadeln wird eine Vorrichtung beschrieben, welche im wesentlichen aus Bleiklötzen und einer Zählrohranordnung besteht. Die Bleiklötze mit einer Höhe von 15 cm und einer Breite von 8 cm haben eine Kegelstumpf-förmige Gestalt und sind so aufgestellt, daß ihre beiden Hälften in der Symmetrieachse einen engen Spalt von 1-2 mm frei lassen. An dessen oberem Ende befindet sich das Zählrohr, am unteren Spaltende wird das Radiumpräparat mittels einer Schraubspindel in der Längsachse vorbeibewegt. Die relativen Strahlungsintensitäten werden in Stößen pro Minute gemessen. 4,5 cm lange Präparate werden direkt von einem zum anderen Ende gemessen, 6 cm lange Präparate jeweils von der Mitte zu den Enden. Ein Diagramm zeigt die Impulszahlen eines 2 mg-Präparates als Funktion des Abstandes Spalt-Ende des Präparates. Die Impulszahlen schwanken zwischen den Extremwerten 400 und 1300 Impulse/min. Zur Illustrierung der Kurve ist das Autoradiogramm einer 4.5 cm langen Radiumnadel abgebildet.

12536 H. C. Pollock. Some depth dose studies with high-energy radiation using a stationary and a rotating phantom. Brit. J. Radiol. 26, 368-369, 1953, Nr. 307. (Juli.) (Schenectady, N. Y., Gen. Elect. Res. Lab.) Das 70 MeV-Synchrotron der General Electric wurde seit seiner Aufstellung im Jahre 1947 laufend verbessert, so daß jetzt Gamma-Strahl-Dosisleistungen bis zu mehr als 1500 r/min., 1 m von der Anode entfernt, gemessen werden können. Durch Veränderung der Impulslänge des Feldes kann die Energie des äußeren Strahls von 20 bis 70 MeV stetig variiert werden. An einem Phantom aus Kunststoff in der Größe von  $35 \times 35 \times 42,5$  cm, welches 2 m vom Mittelpunkt der Röhre aufgestellt war, wurden Messungen durchgeführt. Die Dosierung erfolgte mittels Eastmann-A-Filmen, die kurzzeitig der Beta-Strahlung bis zu etwa 60r/min ausgesetzt und anschließend photometriert wurden. Die Ergebnisse sind in vier Diagrammen dargestellt, welche den Zusammenhang zwischen der Schwärzung des Films, d. h. der sekundären K-Strahlenenergie und der Tiefe im Phantom für den stationären und den rotierenden Zustand veranschaulichen, und zwar für verschiedene Energien von 1-70 MeV.

12537 U. W. Arndt, W. A. Coates and A. R. Crathorn. A gas-flow X-ray diffraction counter. Proc. phys. Soc., Lond. (B) 67, 357—359, 1954, Nr. 4 (Nr. 412 B). (1. Apr.) (London, Roy. Inst.) Verff. beschreiben einen Zähler mit Gasströmung zum Röntgenstrahlennachweis. Die Nachweisempfindlichkeit des Zählers für die CuKa-Strahlung beträgt rund 70% und es konnte keine Änderung mit Atmosphärendruck und der Zeit festgestellt werden. Die benutzte Gasverstärkung ist rund 100 und die äußere elektronische Verstärkung 105.

Riedhammer.

12538 P. R. J. Burch. Statistical errors at background intensities in integrating ionization chambers. Proc. phys. Soc., Lond. (A) 67, 431-442, 1954, Nr. 5 (Nr. 413A). (1. Mai.) (Leeds, Univ., Dep. Med. Phys.) Für zylindrische Ionisationskammern mit halbkugeligen Enden und horizontaler Achsenlage wird der Einfluß von a-Verunreinigungen im Innern und von v-Strahlung der Umgebung behandelt sowie der der kosmischen Strahlung, der die Hauptrolle spielt. Da für energiereiche Teilchen die Ionisation in der Kammer im Mittel der Bahnlänge proportional ist, ist die statistische Schwankung annähernd proportional zum quadratischen Mittel der Bahnlänge. Das Auftreten genetisch zusammengehöriger Teilchen wird berücksichtigt. Die theoretischen Ergebnisse werden verglichen mit der experimentell an einer Hochdruckionisationskammeranordnung zur Messung von y-Aktivitäten an Menschen (die anderwärts näher beschrieben werden soll) beobachteten Statistik. Die a-Verunreinigung der Kammer war zu vernachlässigen, der Beitrag der Umgebungsstrahlung und der weichen Komponente der kosmischen Strahlung wesentlich geringer als der der harten. Daher wird eine Art Antikoinzidenztechnik vorgeschlagen, bei der zwei gleiche Rechteckkammern mit gegenüber der Tiefe großer Breite übereinander angeordnet werden. Sie sind durch eine Abschirmung getrennt, die dazu dient, y-Strahlung, die in die obere Kammer tritt, von der unteren praktisch fernzuhalten. Die Mehrzahl der harten Teilchen erzeugt dann in beiden Kammern annähernd die gleiche Ionisation. Es wird damit gerechnet, den mittleren Fehler auf diese Weise um einen Faktor 2 bis 3 herabdrücken zu können.

G. Schumann.

Röntgendiagnostik. S. auch Nr. 12108.

12539 John T. Agnew, Philip Lisan and M. John Boyd. The use of infrared absorption techniques in the study of hypersensitivity diseases. J. opt. Soc. Amer. 42, 285-286, 1952, Nr. 4. (Apr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Purdue Univ.; Hahnemann Med. Coll.) Von der Vorstellung ausgehend daß als Folge der bei allergi-

schen Erkrankungen auftretenden Antigen-Antikörperreaktion eine Veränderung der Struktur der Serumproteine des Blutes stattfindet, die sich in einer meßbaren Änderung der spektralen Absorptionskurve im Infraroten äußern könnte, haben Verff. normale und phathologische Blutseren, sowie Albumin und Gamma-Globulin (durch Eintrocknung erhaltene Filme) untersucht. Es lassen sich reproduzierbare Veränderungen im Wellenlängenbereich 7-11 µ feststellen.

Schraub.

12540 Mlle Marie Théodoresco. Sur l'application de quelques méthodes spectrographiques. C. R. Acad Sci., Paris 235, 472—473, 1952, Nr. 7. (18. Aug.) Berichtigung ebenda S. 442, Nr. 15. (13. Okt.) Verf. berichtet über das Ergebnis der Untersuchung an Seren von Gesunden und Krebskranken mit dem Ziel, etwaige Unterschiede bezüglich ihrer physikalischen Eigenschaften aufzufinden. Weder das Debye-Scherren-Diagramm, noch die Absorptionsspektren im UV und im IR lassen signifikante Unterschiede erkennen. Aus den Debye-Scherren-Aufnahmen ergibt sich für Wasser im flüssigen Zustand aus der Bragg-Formel ein d<sub>1</sub> von 3,22 (vgl. H. H. Meyer: 3,13, G. W. Stewart: 3,24), während d<sub>2</sub> in Übereinstimmung mit beiden Verff. sich zu 2,11 errechnet. Das UV-Absorptionsspektrum zeigt eine Bande bei 391 mµ mit von Serum zu Serum variierender Breite.

12541 Knut Mikaelsen. The protective effect of glutathione against radiation-induced chromosome aberrations. Science 116, 172-174, 1952, Nr. 3007. (15. Aug.) (Upton. Long Isl., N. Y., Brockhaven Nat. Lab., Biol. Dep.)

12542 Raymond Latarjet. Action restauratrice de la peroxydase sur des bactéries irradiées. C. R. Acad. Sci., Paris 235, 1701-1702, 1952, Nr. 25. (22. Dez.)

Schön.

12543 H. Langendorff, M. Langendorff und K. Sommermeyer. Sensibilisierung und Reaktivierung röntgenbestrahlter Coli-Bakterien durch Wärme. Z. Naturf. 8b, 177 bis 122, 1953, Nr. 3. (März.) (Freiburg, Univ., Radiol. Inst.) Bei Escherichia coli B liegt die Rate der Reaktivierung durch nachträgliche Erwärmung um so höher, je größer ihre Strahlenempfindlichkeit ist sowohl gegenüber UV als auch gegenüber Röntgenstrahlen, die relativ mehr irreversible Schäden verursachen als UV-Licht. Die Strahlenresistenz gegen Röntgenstrahlen wird durch vorherige Erwärmung auf 44,5°C für mehrere Stunden stark vermindert; die auf diese Art sensibilisierten Zellen sind durch nachträgliche Erwärmung in stärkerem Ausmaß reaktivierbar. Die Sensibilisierung klingt bei 3 bzw. 20°C in mehreren Stunden nicht ab. Die Reaktivierbarkeit bleibt bei tiefer Temperatur lange erhalten, ist aber bei 24°C in zwei Stunden nach der Bestrahlung verschwunden. — 200 kV, HWS 0,95 mm Cu. Bis zu 3200 r. LD 50 normal 1000 r, nach Vorbehandlung mit Wärme 500 r, nach nachträglicher Erwärmung 1600 r, nach kombinierter Wärmebehandlung 2100 r. — Die Diskussion führt noch nicht zu einem Abschluß.

12544 B. Rajewsky, O. Heuse und K. Aurand. Weitere Untersuchungen zum Problem der Ganzkörperbestrahlung der weißen Maus. Sofortiger Tod durch Strahlung. Z. Naturf. 8b, 157-159, 1953, Nr. 3. (März.) (Frankfurt/M., Max-Planck-Inst. Biophys.) In Ergänzung und Erweiterung früherer Versuche über die Wirkung der Ganzkörperbestrahlung (mit ionisierenden Strahlungen verschiedener Art) auf die Überlebenszeit der weißen Maus haben Verff. mit einer neukonstruierten Röntgenanlage hoher Dosisleistung (bis zu ca. 10<sup>6</sup> r/min) ihre früheren Ergebnisse bei einmaliger Bestrahlung für die Dosisbereiche bis zu 16000 r nun auch mit kurzen Bestrahlungszeiten bestätigen können: Im Dosisbereich bis zu 1200 r sinkt die Überlebenszeit mit steigender Dosis, um dann

aber im gesamten Bereich der Dosissteigerung bis ca. 12000 r konstant zu bleiben ("3,5-Tage-Effekt"). Mit Hilfe der neuen Röhre war es möglich, in den Bereich noch größerer Dosen vorzustoßen unter Wahrung der Bedingung der Kurzzeitigkeit der Bestrahlung. Mit weiterer Steigerung der Dosis sinkt die Überlebenskurve erneut steil ab, zeigt im Gebiet zwischen 80000 und 120000 r wiederum einen nahezu horizontalen Verlauf (ca. 1 min Überlebenszeit), um schließlich wieder abzusinken. In diesem Bereich der extrem hohen Dosen stirbt bereits ein Teil der Tiere unter der Bestrahlung. Verff. stellen als besonders bemerkenswert heraus: 1. Der praktisch sofortige Tod eines Säugetieres durch Bestrahlung mit Röntgenstrahlen hinreichend hoher Dosisleistung ist möglich. 2. Die Verschiedenartigkeit der Symptome, unter denen die Tiere in den verschiedenen Dosisbereichen sterben, bestätigt die Vermutung, daß verschiedene Mechanismen der Strahlenwirkung bei der Tötung durch Ganzkörper-Bestrahlung beteiligt sind. Auf Besonderheiten bezüglich des dabei auftretenden Krampfgeschehens wird zum Schluß hingewiesen.

12545 Henry S. Kaplan and Mary B. Brown. Development of lymphoid tumors in nonirradiated thymic grafts in thymectonized irradiated mice. Science 119, 439 bis 440, 1954, Nr. 3092. (2. Apr.) (San Francisco, Calif., School. Med.; Stanford, Univ., Dep. Radiol.)

12546 Marguerite Davis. Biological determination of the range of low voltage electrons. Phys. Rev. (2) 90, 384, 1953, Nr. 2. (15. Apr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Yale Univ.) Zur Bestimmung der Elektronen-Energie im Bereich von 100 bis 2000 Volt wurden Bestrahlungen biologischer Objekte angestellt. Eine gleichförmige Schicht von dem Enzym Invertase wurde in einer Schale aufgetragen, getrocknet und bestrahlt. Die Dosis-Absterbekurven zeigen einen Bereich für die Elektronen, welche eine kleinere Reichweite besitzen als die Dicke der Probe. Diese Inaktivierung infolge der Bestrahlung mit großen Elektronendosen kann ausgedrückt werden in Mikrogramm Invertase in dem Präparat innerhalb des Elektronenbereiches. Kennt man den Bereich, über welchen das Enzym verteilt ist, und nimmt man seine Dichte zu 1,3 an, so kann man den inaktivierten Bestandteil zur Bestimmung des Energiebereichs der Elektronen benutzen. Zwischen 100 und 800 Volt bleibt der inaktivierte Bestandteil im wesentlichen der gleiche, entsprechend einer Enzymschicht von 70 bis 90 Å. Das ist wahrscheinlich die Dicke eines Invertase-Moleküls. Über 800 Volt wächst der Wert sehr rasch. Diese Methode ergibt also einen Maximalwert für Elektronen geringer Energie und erleichtert die Deutung der Daten bei Bestrahlungen anderer Objekte mit derartigen Elektronen. Dreblow.

12547 M. Friedman and E. Pollard. Ionizing radiation evidence for internal structure in a bacterial virus. Phys. Rev. (2) 90, 384, 1953, Nr. 2. (15. Apr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Yale Univ.) Es wird die Fähigkeit untersucht, B-Megatherium, eine Bakterienkultur, durch Bakteriophagen zu infizieren, und zwar nach Beschuß mit Deuteronen und Elektronen. Für beide Fälle ergibt sich eine halblogarithmische Überlebenskurve. Da für Deuteronen die Ionisierung auf kleine Bereiche dichter Ionisierung beschränkt ist, gestattet die Kurve die Berechnung der Querschnitte. Für Elektronen ist die Ionisierung im Volumen zufällig, und somit ist ein bestimmtes Volumen vorgegeben. Die gefundenen Werte sind 2,05·10-11 cm² und 4,4·10-18 cm². Sie sind nicht vereinbar mit der Annahme eines kreisförmigen empfindlichen Bereiches, sondern lassen auf eine lange dünne empfindliche Struktur zwischen 3500 und 7000 Å Länge und 25—50 Å Durchmesser schließen. Diese lange und dünne Struktur findet sich teils im Schwanz, teils im Kopfe des Virus.

12548 Hellmut Glubrecht. Über die Wirkung von UV-Strahlen in somatischen Zellen. Z. Naturf. 8b, 17-27, 1953, Nr. 1. (Jan.) (Hannover T. H., Phys. Inst.) Die diskontinuierliche Übertragung der Strahlungsenergie auf die Moleküle der Zelle kann u. U. in so vielfältiger Weise erfolgen, daß sich die Diskontinuität in den Beobachtungsbefunden ganz verwischt; eine treffertheoretische Analyse, eine Ermittlung einzelner empfindlicher Bereiche ist dann nicht möglich. Dieser Fall liegt bei den hier mitgeteilten Versuchen an Pflanzenzellen vor. - Versuche hauptsächlich an der Epidermis von Allium cepa (Zwiebel). Aufnahme der Dosis-Effekt-Kurven bei Bestrahlung mit Quecksilber-Hochdrucklampen ("UV-Normal"), 10-4 bis 2·10-3 W/cm2, bis zu 2,6·106 erg/cm2. Für die Berechnungen wird nur der allein wirksame Bereich mit  $\lambda < 3200$  Å berücksichtigt. Letal geschädigte Zellen werden an der Farbstoffaufnahme erkannt: Erythrosin bzw. Acridinorange oder Pyronin (Fluoreszenzmikroskopie). Zwischenstufe der Schädigung nach zellphysiologischen Merkmalen. Variation der physikalischen Bedingungen. Ausmessung der Wirkungsspektren mit monochromatischer Bestrahlung: die spektral wenig spezifischen Kurven entsprechen der Absorption der Eiweißkörper; das Maximum der Nucleinsäuren tritt nur bei Beobachtung der Wirkung unmittelbar auf die Kerne hervor. Bandow.

12549 Walter Harm und Werner Stein. Beeinflussung der UV-Inaktivierung von Coli-Bakterien durch Bebrütungstemperatur und Nährboden. Z. Naturf. 8b, 123 bis 133, 1953, Nr. 3. (März.) (Berlin, Verband Dtsch. Forschungshochschule, Max-Planck-Inst. vergl. Erbbiol. Erbpathol.; Freie Univ., Phys. Inst.) Zwischen 10 und 45°C besteht eine starke Abhängigkeit der Inaktivierung durch UV-Licht (Gesamtstrahlung einer Hg-Höchstdrucklampe) von der Temperatur: auf Bouillon-Nährboden liegt ein Minimum der überlebenden aktiven Keime bei 25°C; die Kurve ist auf M-9-Agar um einige Grad nach tieferen Temperaturen verschoben. Verschiedene Stämme zeigen Unterschiede im Ausmaß der Wirkung, aber nicht im allgemeinen Verhalten. Auch die "indirekte" Inaktivierung durch Bestrahlung des Nährbodens vor der Beimpfung und die geringe "Spontaninaktivierung" ohne Bestrahlung zeigen dieselbe Abhängigkeit von der Temperatur. Die Ergebnisse führen zu der Deutung, daß die Bestrahlung hauptsächlich durch die Bildung von Zellgiften wirkt.

12550 Gabriel Stein. Etats métastables dans les systèmes biologiques irradiés. J. Chim. phys. 51, 133-136, 1954, Nr. 3. (März.) Kurzer Sitzungsbericht ebenda S. 81. (Jérusalem, Univ. hébr., Dép. Chim. Phys.) Verschiedene Ergebnisse über die Photoreaktivierung, über den Einfluß einer infraroten Bestrahlung vor einer mit kürzeren Wellenlängen und vor allem über derartige Bestrahlungsexperimente bei der Keimung von Samen diskutiert Verf. unter dem Gesichtspunkt metastabiler Zustände in biologischen Systemen.

12551 R. Franklin, M. Friedman and R. Setlow. The ultraviolet action spectrum of a bacillus megatherium bacteriophage. Phys. Rev. (2) 90, 384, 1953, Nr. 2. (15. Apr.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Yale Univ.) Trockener M 5-Virus wird im Vakuum bei Zimmertemperatur mit monochromatischem Licht bestrahlt. Die relative Wirkung der Strahlung auf die Abtötung des Virus wird für den Wellenlängenbereich von 2300 bis 3000 Å bestimmt und führt zu dem Ergebnis, daß Photonen, die sowohl in den Proteinen als auch in den Nucleinsäure-Komponenten absorbiert werden, zur Inaktivierung führen.

12552 F. Windisch, W. Heumann, H. Kriegel und A. Graffi. Untersuchungen an Hefezellen über die Abhängigkeit des photodynamischen Effektes vom molekularen Sauerstoff. Z. Naturf. 35, 673-675, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Berlin, Dtsch. Akad. Wiss., Inst. Med. Biol.)

12553 Wilhelm Simonis und Karl Heinz Grube. Weitere Untersuchungen über Phosphathaushalt und Photosynthese. Z. Naturf. 8b, 312–317, 1953, Nr. 6. (Juni.) (Hannover, Tierärztl. Hochschule, Bot. Inst.) Blätter von Helodea densa. Zugabe von  $P^{32}$  als "trägerfreie"  $H_3PO_4$ , etwa  $0.2~\mu C/cm^3$ . Drei Phosphor-Fraktionen werden gewonnen: anorganisch und in Trichloressigsäure löslich bzw. unlöslich organisch. Die Aufnahme des  $P^{32}$  in die beiden erstgenannten Fraktionen wird durch Zugabe von Glucose bei Belichtung (Mikroskopierlampen) und nach Vorbelichtung erhöht, z. B. auf das Doppelte. Eingehende Diskussionen von Deutungsmöglichkeiten. Wahrscheinlich kann die in den primären Produkten der Photosynthese gespeicherte Energie teilweise für die zusätzliche Phosphorylierung verwendet werden.

12554 Otto Warburg, Günther Krippahl, Wolfgang Buchholz und Walter Schröder. Weiterentwicklung der Methoden zur Messung der Photosynthese. Z. Naturf. 8b, 675-686, 1953, Nr. 11. (Nov.) (Berlin-Dahlem, Max-Planck-Inst. Zellphysiol.) Die Atmung bewirkt eine Unsicherheit bei der Messung des Quantenbedarfs der Photosynthese, denn die Annahme "Hellatmung = Dunkelatmung" ist unsicher. Durch Steigerung der Lichtintensität wird der Anteil der Atmung an der Gesamtbilanz zurückgedrängt. Die Abnahme der Ausbeute der Photosynthese mit wachsender Lichtintensität läßt sich herabdrücken. - Züchtung von Zellen (Chlorella pyr.) mit sehr hoher photosynthetischer Kapazität: Sauerstoffentwicklung pro Stunde bis zum 60 fachen Eigenvolumen, Verbrauch zur Atmung nur das einfache Eigenvolumen. Dünne Suspensionen. Xenonhochdrucklampen bei der Züchtung und zur Belichtung mit langwelligem Rot. Verbesserung der Lichtwege, des Aktinometers (Vergrößerung des Meßbereiches), der Ulbricht-Kugel zur Absorptionsmessung usw. Stickstoff wird durch Argon ersetzt. Genaue Protokolle. Für die Auswertung werden Lichtreaktion und Rückreaktion, deren Konstante vielleicht von der Wellenlänge abhängt, und als Komponenten der Atmung die "Ruheatmung" und die im Licht hinzukommende "Wachstumsatmung" unterschieden. - Gesamtergebnis: Der Quantenbedarf der Photosynthese liegt unter 4, wahrscheinlich unter 3.

12555 Leslie S. Forster and Robert Livingston. The absolute quantum yields of the fluorescence of chlorophyll solutions. J. chem. Phys. 20, 1315—1320, 1952, Nr. 8. (Aug.) (Minneapolis, Minn., Univ., Inst. Technol., School Chem.) Getrennte Messung von Emission und Absorption mittels Thermosäule. Integrierende Kugel mit BaSO<sub>4</sub>-Schicht, 45 cm Durchmesser. Genaue Beschreibung der Versuchsweise und der Auswertung. Korrektion für die Absorption der Fluoreszenz innerhalb der Lösung. Konzentration bis zu 2·10-5 molar. Werte der Quantenausbeute: Chlorophyll a 0,25, im wesentlichen unabhängig vom Lösungsmittel und von der erregenden Wellenlänge (4360 Å, Hg-Lampe, bis 6620 Å, W-Lampe); Chlorophyll b in Äther 0,11, in Methanol 0,06 (bei Chlorophyll b ist auch das Absorptionsspektrum erheblich verschieden in verschiedenen Lösungsmitteln); Phäophytin a in Methanol 0,13; Mesoporphyrin in Benzol 0,10; Fluorescein 0,85; Eosin 0,14; Magdalarot 0,5; Rubren 1,0. Vergleich mit der bisherigen Kenntnis.

12556 Alma Howard and Michael Ebert. Currentresearch in radiobiology. Nucleonics 11, 1953, Nr. 12, S. 18-23. (Dez.) (London, Hammersmith Hosp.) Der Stand der internationalen Arbeiten auf dem Gebiet des Strahlenschutzes wird mitgeteilt und einige für das Verständnis der Vorgänge bei Strahlenschädigungen grundsätzliche Fragen angeschnitten und verschiedene Faktoren aufgezeigt, die bei Bestrahlung von biologischen und chemischen Systemen eine Rolle spielen.

12557 Charles-M. Gros et Jean Comsa. Influence de la bétamercaptoéthylamine et de l'extrait de thymus sur le taux de survie des cobayes irradiés aux rayons X. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 1611-1613, 1953, Nr. 16. (20. Apr.) Schön.

Strahlenschädigung, Strahlenschutz. S. auch Nr. 11605, 11695, 11696.

12558 Samuel A. Goldblith and Bernard E. Proetor. Radiation sterilization. VI. Relative merits of cathode rays and gamma radiations. Nucleonics 12, 1954, Nr. 2, S. 32—35. (Febr.) (Cambridge, Mass. Inst. Tech., Dep. Food Tech.) Verff. vergleichen theoretisch und experimentell die Verwendbarkeit von Elektronen und  $\gamma$ -Strahlen für die Nahrungsmittelsterilisation. Der Nachteil der bei gleicher einfallender Energie viel kleineren Wirkung der  $\gamma$ -Strahlen wird z. T. dadurch aufgewogen, daß hier die Dosisverteilung im bestrahlten Material viel gleichmäßiger ist. Die Inaktivierung von Bakterien und Sporen ist für beide Strahlenarten etwa gleich, wenn man mit gleicher Dosis in rep bestrahlt.

Vincent.

## X. Astrophysik

12559 C. de Jager. The photoelectric star photometer of the Utrecht Observatory. Bull. astr. Insts. Netherlds. 12, 93-94, 1953, Nr. 449. (Utrecht Obs.) Beschreibung eines Sternphotometers mit RCA 931 A-Multiplier am 10" Merz-Refraktor der Utrechter Sternwarte.

12560 L. Neven and C. de Jager. Observational models and helium abundances of the atmospheres of four B-type stars. Bull. astr. Inst. Netherlds 12, 103-115, 1954, Nr. 451. (Utrecht Obs.) Nach Mt. Wilson Coudé-Spektren werden Atmosphärenmodelle der B-Sterne  $\tau$  Sco,  $\delta$  Cet,  $\gamma$  Peg und  $\iota$  Her berechnet. Schwerebeschleunigung g und Oberflächentemperatur  $T_o$  sind dem Balmer-Sprung D und der Zahl der beobachtbaren Balmerlinien  $N_m$  entnommen. An Hand der Restintensitäten der Balmerlinien wird die graue Temperaturverteilung verbessert. Mit Hilfe dieser Modelle untersuchen die Autoren dann die relative Helium-Häufigkeit nach verschiedenen Methoden (a. aus der Äquivalentbreite von Linien, deren Dämpfung bekannt ist, b. aus der Äquivalentbreite von schwachen Linien, deren Dämpfung abgeschätzt werden kann, c. aus der Restintensität sehr starker und breiter Linien). Sie finden 5.6% Helium, also etwa viermal weniger, als alle bisherigen Ermittlungen ergeben haben.

Weltmodelle, Weltaufbau. S. auch Nr. 11367, 11368, 11370.

12561 R. Lüst und A. Schlüter. Kraftfreie Magnetfelder. Z. Astrophys. 34, 263 bis 282, 1954, Nr. 4. (Göttingen, Max-Planck-Inst. Phys.) Zusammenstellung der Verff.: Die Bedeutung kraftfreier Magnetfelder — das sind Magnetfelder mit verschwindender Lorentz-Kraft ([5] rot 5] = 0) — für den Kosmos wird zrörtert (Abschn. 1). — Ein allgemeiner Ansatz für zylindersymmetrische Probleme in der Form, daß das Magnetfeld überall zum Strom parallel sei, führt zu einer partiellen Differentialgleichung sowie zu zwei Bedingungsgleichungen (Abschn. 2). — Zur Lösung und Vereinfachung des Problems werden verallgemeinerte Multipolfelder eingeführt (Abschn. 3). — Unter der speziellen Annahme, daß das Verhältnis von Magnetfeld zu Strom überall konstant sei, kommt man zu einer gewöhnlichen Differentialgleichung, deren Lösungen ungegeben werden. Als Feld war speziell ein Dipolfeld angenommen worden.

Felder höherer Polarität sind ebenfalls möglich (Abschn. 4). — Die Differentialgleichungen der Feldlinien werden abgeleitet und numerisch gelöst. Die Lösung
ergibt, daß das Feld in einzelne Kugelschalen zerfällt, innerhalb deren die Feldlinien geschlossen sind (Abschn. 5). — Auf diesen Kugelschalen kann an ein
inneres Magnetfeld ein anderes äußeres Magnetfeld angeschlossen werden, z. B.
ein solches, das im Unendlichen homogen ist. Die Übergangsbedingungen hierfür
werden diskutiert (Abschn. 6). — Die Energie des Feldes wird berechnet
(Abschn. 7). — Stationäre Bewegungen in den kraftfreien Magnetfeldern werden
untersucht, besonders starre Rotation. Hierbei kann die Winkelgeschwindigkeit
beim Übergang von einem inneren zu einem äußeren Magnetfeld einen Sprung
erleiden. Die gefundenen Lösungen erfüllen auch die hydrodynamischen Bewegungsgleichungen, wenn die Strömungsgeschwindigkeit v proportional zum
Magnetfeld § ist (Abschn. 8). — Schließlich wird noch gezeigt, daß für die gefundenen Felder auch nichtstationäre Lösungen möglich sind (Abschn. 9).

Stöckl.

12562 Harold Zirin. Radiative opacity of stellar matter. Astrophys. J. 119, 371 bis 385, 1954, Nr. 2. (März.) (Harvard Coll. Obs.) Die Arbeit untersucht den bisher noch nicht genauer diskutierten Fall der Absorption von Strahlung in stellarer Materie durch frei-freie Übergänge von Elektronen im Feld eines Kerns, das durch einige gebundene Elektronen abgeschirmt wird. Es werden Wellenfunktionen von freien und gebundenen Elektronen nach einer Variationsmethode berechnet, wobei für das Potential das Coulomb-Potential des Kerns überlagert vom Potential einer gleichförmig verteilten Elektronenwolke angesetzt wird. Mit den hieraus folgenden Absorptionskoeffizienten in Verbindung mit älteren Bestimmungen der gebunden-freien Absorption und der Streuung unter Vernachlässigung der Linienabsorption wird der Opazitätskoeffizient für den astrophysikalisch wichtigen Temperatur- und Dichte-Bereich abgeleitet. Verf. findet, daß die frei-freie Absorption in H und He die Absorption durch die schweren Elemente übersteigt, wenn deren Anteil 20% oder weniger beträgt. Bei hohen Dichten läßt sich die Abhängigkeit der Opazität k von der Temperatur T durch den Ansatz k ~ T-2,9 approximieren.

12563 Russell M. Kulsrud. The Gaunt factor for free-free transitions in pure hydrogen. Astrophys. J. 119, 386—392, 1954, Nr. 2. (März.) (Yerkes Obs.) Die Berechnung der Öpazität stellarer Materie bei niedrigem Gehalt an schweren Elementen erfordert die Berücksichtigung der Absorption durch frei-freie Übergänge in Wasserstoff. Der Gaunt-Faktor für diesen Prozeß wurde von Sommerfeld und Mauf für den Fall eines einzelnen Kerns abgeleitet. Bei hohen Temperaturen und Dichten reicht diese Näherung aber nicht aus. Verf. untersucht daher die notwendigen Änderungen, um der Überlagerung der Coulomb-Felder einer größeren Zahl von Protonen Rechnung zu tragen. Klauder.

12564 V. C. A. Ferraro. On the equilibrium of magnetic stars. Astrophys. J. 119, 407-412, 1954, Nr. 2. (März.) (London, Queen Mary Coll.) Für flüssige magnetische Sterne wird eine allgemeine Gleichgewichtsbedingung aufgestellt und für den Spezialfall von Sternen mit nahezu sphärischer Oberfläche genauer diskutiert. Dabei zeigt sich, daß ein Magnetfeld bezüglich des Gleichgewichts dieselbe Wirkung ausübt wie die Rotation. Für die Abhängigkeit der Abplattung von der magnetischen Polfeldstärke wird eine Formel abgeleitet, deren numerische Auswertung den Effekt als im allgemeinen gering erweist. Klauder.

12565 C. Plumpton and V. C. A. Ferraro. On the magnetic oscillations of a gravitating liquid star. Mon. Not. R. astr. Soc. 113, 647-652, 1954, Nr. 5. (London,

Queen Mary Coll.) Als Ergänzung einer früheren Arbeit von Ferraro und Memory (s. diese Ber. 32, 1106, 1953) wird gezeigt, daß für den Typus der in einem magnetischen Stern möglichen Schwingungen die Form des permanenten Magnetfeldes wesentlich ist. In einem inkompressiblen Stern können Schwingungen existieren mit nahezu horizontaler Bewegung. Dabei ergibt sich, daß der Vernachlässigung der Gravitationskräfte eine erheblich geringere Bedeutung zukommt, als in der früheren Arbeit geschätzt wurde. Klauder.

12566 Ejnar Lyttkens. On the radial pulsations of an infinite cylinder with a magnetic field parallel to its axis. Astrophys. J. 119, 413-424, 1954, Nr. 2. (März.) (Yerkes Obs.) Die Untersuchungen von Снандравскная und Fermi (s. diese Ber. S. 465) über das obige Problem werden fortgeführt. Ausführlich wird der Fall behandelt, daß es sich bei dem Magnetfeld um ein normales abklingendes Feld handelt.

Klauder.

12567 Chandrika Prasad. Radial oscillations of a composite model. Proc. nat. Inst. Sci. India 19, 739-745, 1953, Nr. 6. (Nov./Dez.) (Roorkee Univ.)

H. Ebert.

Theorie. S. auch Nr. 11463, 11607, 12124, 12655,

12568 G. F. Paddock and Otto Struve. The radial velocity of Delta Scuti. Astrophys. J. 119, 346–351, 1954, Nr. 2. (März.) (Lick Obs.; Berkeley Astron. Dep.) Die Radialgeschwindigkeit von  $\delta$  Scuti ist mit  $4^h40^m$  Periode veränderlich; mit der gleichen Periode verlaufen geringfügige Helligkeitsänderungen. Verff. haben 246 Radialgeschwindigkeiten in 28 Nächten gemessen (1936/37 und 1953). Danach scheint die mittlere Geschwindigkeit des Sterns konstant zu sein, jedoch ändert sich die Amplitude zwischen 6,5 und 15,2 km/sec. Eine Schwebungsperiode von  $0^d$ 838066 scheint zu bestehen, die Fath bereits in photometrischen Messungen gefunden hatte. Die Amplitude der beiden Oszillationen beträgt  $2K_1 = 10.5$  km/sec und  $2K_2 = 2.5$  km/sec.

12569 D. G. Ewart. The constants of the velocity ellipsoid from the radial velocities of 820 stars. Mon. Not. R. astr. Soc. 113, 553-556, 1954, Nr. 5. (Glasgow. Univ. Obs.) Verf. leitet aus den Radialgeschwindigkeiten von 820 Sternen einer Liste von Moore und Paddock (s. diese Ber. 30, 259, 1951), die zumeist den Spektraltypen F-M angehören und die scheinbare photographische Helligkeit 8<sup>m</sup>.5 bis 8<sup>m</sup>.6 besitzen, die Sonnengeschwindigkeit und ihren Apex ab. Außerdem werden die Konstanten des Geschwindigkeitsellipsoids bestimmt.

12570 A. Blaauw and W. W. Morgan. The space motions of AE Aurigae and  $\mu$  Columbae with respect to the Orion Nebula. Astrophys. J. 119, 625-630, 1954, Nr. 3. (Mai.) (Yerkes Obs.) Der BO V-Stern  $\mu$  Columbae bewegt sich nach den Rechnungen der Verff. mit 126 km/see Geschwindigkeit aus der Gegend des Orion-Nebels fort. Bereits früher (Bull. Astr. Institutes Netherlands Nr. 448, 1953) hatten die Verff. gefunden, daß der O 9,5 V-Stern AE Aurigae sich mit 128 km/see Raumgeschwindigkeit vom Orion-Nebel entfernt; die Bewegungsrichtungen beider Sterne sind nahezu entgegengesetzt. Aus den Beobachtungsdaten kann geschlossen werden, daß beide Sterne vor etwa 2,6 Millionen Jahren in der Umgebung des Nebels gebildet worden sind.

Miczaika.

12571 Alladi Ramakrishnan. A stochastic model of a fluctuating density field. Astrophys. J. 119, 443-455, 1954, Nr. 2. (Marz.) (Madras, India, Univ., Dep.

Phys.) Die Arbeit baut die von Chandrasekhar und Münch (s. diese Ber. 31, 854, 1952) zur Behandlung der Helligkeitsverteilung in der Milchstraße vorgeschlagene wahrscheinlichkeitstheoretische Methode in mathematischer Hinsicht weiter aus.

12572 L. Biermann und A. Schlüter. Zum Bewegungszustand der H II-Regionen des interstellaren Gases. Z. Naturf. 9a, 463-469, 1954, Nr. 5. (Mai.) (Göttingen, Max-Planck-Inst. Phys.) Überblick über die Temperatur- und Druckverhältnisse 1. in dichten H I-Regionen neutralen Wasserstoffs; 2. in dichten H II-Regionen ionisierten Wasserstoffs; 3. in den dünnen H II-Zwischengebieten. Unter Hinweis auf eine Schlußfolgerung von L. Spitzer (Proc. Symp. on Motions of Gaseous Masses of Cosm. Dimensions. Paris. 16.-19. Aug. 1949. - s. ferner diese Ber. 30, 131, 1951) entwickeln Verff., daß die beobachtbaren (dichten) H II-Regionen wegen des in ihnen herrschenden Überdrucks in einer Expansion begriffen sein müssen, die sich mit einer Geschwindigkeit von etwa 10 km/sec ausbreitet. - Verff. betrachten dann eingehend die zusätzliche Wirkung des Strahlungsdruckes, der im äußersten UV, besonders in der Linie La (1216 Å) noch zu den obigen Temperatur- und Druckeinflüssen hinzukommt, wobei Verff. von der Annahme ausgehen, daß jedes einmal absorbierte Quant des LYMAN-Kontinuums mit erheblicher Wahrscheinlichkeit Anlaß zur Entstehung eines La-Quants gibt. — Zum Schlusse werden noch zwei Wirkungen der betrachteten Verhältnisse diskutiert: 1. der Einfluß des Strahlungsdruckes in La auf den Bewegungszustand einer expandierenden H II-Region; 2. der Einfluß der Expansion und fortgesetzten Verlagerung aller H II-Regionen auf den Bewegungszustand des interstellaren Gases überhaupt; es scheint, daß die Expansion der H II-Regionen für das interstellare Gas die wirksamste Quelle kinetischer Energie darstellt. Stöckl.

12573 G. C. McVittie. Aerodynamic motions of interstellar gas clouds. Astrophys. J. 119, 352-364, 1954, Nr. 2. (März.) (Urbana, Ill., Univ., Obs.) Zur Lösung der Gleichungen der Gasdynamik bei eindimensionaler Bewegung wird eine neue Methode auf der Basis der Einsteinschen Gleichungen der allgemeinen Relativitätstheorie in Newtonscher Näherung entwickelt und auf die Bewegung dünner interstellarer Gaswolken unter verschiedenen Bedingungen angewandt. Klauder.

12574 George Stranahan. The dispersion in orientation of interstellar polarizers. Astrophys. J. 119, 465-467, 1954, Nr. 2. (März.) (California Inst. Technol.) Für vier Gruppen von Sternen, die interstellare Polarisation zeigen, wird die Streuung der Richtung der Polarisationsebene zu ~0,1 rad ermittelt. Dieser Wert ist kleiner als der von Chandrasekhar und Fermi (s. diese Ber. S. 465) benützte Wert und ergibt ein interstellares Magnetfeld von 1,4·10-5 Gauß Stärke.

12575 C. S. Beals and J. B. Oke. On the relation between distance and intensity for interstellar calcium and sodium lines. Mon. Not. R. astr. Soc. 113, 530-552, 1954, Nr. 5. (Ottawa, Dominion Obs.) Die Intensität der interstellaren K- und D-Linie im Spektrum von 182 Sternen, zumeist vom Spektraltypus O und B, wurde auf Aufnahmen mittlerer Dispersion gemessen. Außerdem wurden Radialgeschwindigkeiten aus den stellaren und interstellaren Linien dieser Sterne ermittelt. Unter Heranziehung der Sternentfernungen, beruhend auf trigonometrischen und spektroskopischen Parallaxen, parallaktischen Bewegungen, photometrischen Parallaxen von Bedeckungsveränderlichen, Sternhaufenparallaxen und Effekten der galaktischen Rotation werden die Beziehungen zwischen Sternentfernung und Linienintensität abgeleitet. Die gefundenen Relationen werden mit anderweitigen Ergebnissen verglichen.

Interstellare Materie. S. auch Nr. 11461.

12576 William R. Hossack. The application of an oscilloscopic microphotometer to the spectral-classification of late-type stars. Astrophys. J. 119, 613—621, 1954, Nr. 3. (Mai.) (Toronto, David Dunlap Obs.) Ein vom Verf. kürzlich beschriebenes Mikrophotometer (J. R. astr. Soc. Canada 47, 195, 1953) wird zur Bestimmung von Spektraltypen und Leuchtkraftklassen aus Intensitätsverhältnissen von Absorptionslinien benutzt. Das Photometer projiziert die Dichteverteilung zweier Spektralaufnahmen auf einen Oszillographenschirm. Ein Spektrum dient als Standardspektrum, mit dem das andere verglichen wird. Die Intensitätsverhältnisse können objektiv gemessen werden. Ein Versuch mit Spektralaufnahmen von 33 Å/mm Dispersion erbrachte einen wahrscheinlichen Fehler von 0,2 Unterklassen für die Spektraltypbestimmungen und 0,15 für die Leuchtkraftklassen. Die Meßgeschwindigkeit ist etwa dieselbe wie die visueller Klassifizierungen.

12577 D. L. Harris, W. W. Morgan and N. G. Roman. Photometric and spectroscopic observations of stars in IC 348. Astrophys. J. 119, 622—624, 1954, Nr. 3. (Mai.) (Yerkes and McDonald Obs.) Von zwölf Sternen des Sternhaufens um o Persei sind im (U, B, V)-System lichtelektrisch Farben und Helligkeiten gemessen worden. Von acht Sternen konnten auch Spektraltypen ermittelt werden. Am stärksten verfärbt sind die Sterne, die in den hellsten Teilen der Nebelmaterie des Haufens eingebettet zu sein scheinen; dies spricht für ein Dichtemaximum der diffusen Materie in dieser Gegend ähnlich wie es in der Trapezgegend des Orion-Nebels angenommen wird. Die Entfernung des Haufens ist dieselbe wie die der  $\zeta$  Persei-Assoziation. Bladuw vermutet, daß die Gruppe um o Persei tatsächlich ein Teil der  $\zeta$  Persei-Assoziation ist. Miczaika.

12578 H. L. Johnson and W. W. Morgan. A heavily obscured O-association in Cygnus. Astrophys. J. 119, 344—345, 1954, Nr. 2. (März.) (Lowell Obs.: Yerkes Obs.) Von dem Haufen blauer Riesen in der Nähe von γ Cygni, den L.Münch und Morgan (s. diese Ber. S. 466) aufgefunden haben, werden Spektraltypen sowie lichtelektrisch gemessene Helligkeiten und Farben mitgeteilt. Mit einer Ausnahme scheinen die beobachteten 14 Sterne vom Typus o zu sein. Die visuelle interstellare Absorption beträgt 6 bis 7 Größenklassen in Richtung auf die Gruppe. Ohne die Absorption hätten die Mitglieder des Haufens etwa die scheinbare Helligkeit der Plejaden. Die Entfernung beträgt etwa 1500 pc, der Durchmesser 13 pc. Einer der Sterne ist ein bemerkenswerter Bedeckungsveränderlicher.

12579 Olof Eklöf. Blue and red magnitudes in the Auriga region. Ark. Astron. 1, 315—391, 1954, Nr. 4. Es wird ein Katalog photographischer Blau- und Rot-Helligkeiten sowie der entsprechenden Farbenindices von rund 1800 Sternen im Fuhrmann mitgeteilt. Dem Katalog gehen eine Beschreibung des Plattenmaterials und des Reduktionsverfahrens, eine Fehlerdiskussion und ein Vergleich mit anderen Bestimmungen voraus.

12580 Carl Schalén. The intensity distribution in the spectrum of P Cygni. Ark. Astron. 1, 301-317, 1954, Nr. 4. Ein Vergleich der spektralen Intensitatsverteilung von P Cygni mit der einiger benachbarter geröteter B-Sterne ergibt weitgehende Übereinstimmung dieser Verteilungen. Hieraus wird geschlossen daß die Rötung von P Cygni wie die der B-Sterne wahrscheinlich interstellarer Absorption zuzuschreiben ist. Bei P Cygni wird außerdem eine schwache zusätzliche Rötung im visuellen Spektralbereich festgestellt. Klauder.

12581 R. Wilson. The ionized helium series originating from the fifth quantum level. Mon. Not. R. astr. Soc. 113, 557-570, 1954, Nr. 5. (Edinburgh, Roy. Obs.) Die He II-Serie 5²G-n²H⁰ ist bisher in Sternspektren nicht beobachtet worden. Verf. hat im Spektrum von Oe 5-Sternen höhere Glieder der Serie (n = 13 bis n = 34) nachgewiesen. Die Linien sind äußerst flach, die Linientiefe beträgt nur etwa 1% der Kontinuumsintensität, so daß sie nur durch numerische Überlagerung der Photometerregistrierungen mehrerer Spektralaufnahmen nach dem Verfahren von Greaves und Baker (Publ. R. Observatory Edinburgh 1, 15, 1949) erkennbar werden, Linientiefen und Äquivalentbreiten für etwa die Hälfte der Linien werden mitgeteilt. Die Seriengrenze bei λ 5695 konnte nicht nachgewiesen werden. Die Wellenlängen der Linien wurden mit der Formel des Вонявсhen Atommodells unter Berücksichtigung der Intensität der Feinstrukturkomponenten berechnet.

12582 P. Swings, A. McKellar and K. Narahari Rao. Spectra of the late N-type stars in the ultra-violet, violet and blue-green regions. Mon. Not. R. astr. Soc. 113, 571-581, 1954, Nr. 5. (Fort Davis, McDonald Obs.; Victoria, Dominion Astrphys. Obs.) Verff. haben Spektra des violetten und blau-grünen Bereichs später N-Sterne aufgenommen und Wellenlängen von Absorptionslinien und -banden gemessen. Eine Aufnahme von Y CVn reicht bis etwa 13500. Im UV finden sich bisher nicht beobachtete Banden unbekannten Ursprungs bei 13790, 3700, 3595 und 3480. Im Violetten der Spektren treten die von Y CVn her bekannten Absorptionsbanden auf. Die Bandengruppe bei \(\lambda\) 4050, die auch in Laboratoriumsund Kometenspektren erscheint und versuchsweise dem C3 zugeschrieben wird, wird näher diskutiert. Die für späte N-Sterne charakteristischen Banden im Blaugrünen zeigen mit höherer Dispersion keine Rotationsstruktur, so daß sie nicht auf ein zweiatomiges Hydrid zurückgeführt werden können. Im Spektrum des unregelmäßigen Veränderlichen U Hya treten sie zeitweilig gleichzeitig mit der à 4050-Gruppe sowie erhöhter Opazität im kurzwelligen Violett auf, so daß das Spektrum das Aussehen des späten N-Typs hat; andernfalls ist es vom frühen N-Typ. Verff. vermuten ein mehratomiges Molekül als Ursprung der Banden im Blaugrünen und verbinden die hohe Opazität im kurzwelligen Violett mit dem gleichen Molekül, das die 1 4050-Absorption erzeugt.

Miczaika.

12583 Karl G. Henize. Ha-emission stars associated with a dark lane in Lupus. Astrophys. J. 119, 459-460, 1954, Nr. 2. (März.) (Univ. Michigan Obs.) Verf. teilt die Auffindung einer Gruppe von Sternen, die Ha in Emission zeigen und in dem Dunkelfeld Barnard 228 liegen, mit.

12584 Arne Slettebak. Recent changes in the spectra of four Be stars. Astrophys. J. 119, 460-462, 1954, Nr. 2. (März.) (Perkins Obs.) Es wird über Veränderungen im Spektrum der Be-Sterne O Andromedae, 66 Ophiuchi, 48 Librae und Pleione während der letzten Jahre berichtet.

Miczaika.

12585 Horace W. Babcock. Stellar wave lengths of Eu II as affected by hyperfine structure. Astrophys. J. 119, 463—464, 1954, Nr. 2. (März.) (Mount Wilson and Palomar Obs.) Bei Radialgeschwindigkeitsmessungen des Sterns HD 188041 stellte sich heraus, daß die Eu II-Linien eine systematisch andere Geschwindigkeit ergaben als die restlichen gemessenen Linien. Die Ursache ist in der Hyperfeinstruktur der Eu II-Linien zu suchen. Verf. teilt effektive Wellenlängen nach seinen Messungen mit.

12586 E. Margaret Burbidge and G. R. Burbidge. Spectrographic observations of emission-line stars. Astrophys. J. 119, 496-500, 1954, Nr. 3. (Mai.) (Cambridge,

Engl.) Verff. beschreiben das Aussehen der Spektren einer Reihe von Sternen frühen Typs und mit Emissionslinien — zumeist Sterne mit Hüllen — nach Aufnahmen, die sie 1952 am Yerkes- sowie McDonald-Observatorium erhalten haben.

12587 E. Margaret Burbidge and G. R. Burbidge. A group of peculiar shell stars. Astrophys. J. 119, 501-507, 1954, Nr. 3. (Mai.) (Cambridge, Engl.) Es werden Aussehen und Veränderungen der Spektren einer Reihe von Sternen frühen Typs beschrieben, die Hüllen besitzen und deren H- und Ca II-Linien in ähnlicher Weise veränderliche Struktur aufweisen; insbesondere sind die scharfen Absorptionskomponenten raschen Änderungen unterworfen. Unter anderem gehören AX Mon und 17 Lep zu dieser Gruppe. Einige Bemerkungen über den Mechanismus, der für die Veränderungen verantwortlich sein mag, werden angefügt.

Miczaika.

12588 E. Margaret Burbidge and G. R. Burbidge. The composite spectrum of HD 50820. Astrophys. J. 119, 686-687, 1954, Nr. 3. (Mai.) (Cambridge, Engl.) HD 50820 besitzt ein Spektrum, dessen Wasserstoff- und Helium-Linien Spektraltyp B 3 nahelegen, während die Metallinien für F sprechen. Die Verff. zeigen auf Grund neuer Spektralaufnahmen und Radialgeschwindigkeitsmessungen, daß es sich um einen spektroskopischen Doppelstern handeln muß, dessen Bahnebene nahezu senkrecht zum Visionsradius verläuft. Die eine Komponente ist ein B3e V-Stern, dessen Rotationsachse nach der Schärfe seiner Spektralinien in der Blickrichtung liegt, während der Begleiter ein F-Stern der Leuchtkraftklasse V sein dürfte.

12589 K. O. Wright. The secondary component in the spectrum of Capella. Astrophys. J. 119, 471–482, 1954, Nr. 3. (Mai.) (Dominion Astrophys. Obs.) Eine photometrische Studie des Spektrums des Doppelsterns Capella auf Spektralaufnahmen hoher Dispersion, die in der Nähe der größten Elongationen und der Konjunktionen erhalten worden waren, ergab durch Vergleich mit dem Spektrum von  $\beta$  Draconis (G2 II) und  $\eta$  Draconis (G8 III), daß beide Komponenten des Systems normale Riesen sind. Die Hauptkomponente ist ein G5 III-Stern, der Begleiter ein G0 III-Stern. Auf den Photometerregistrierungen der Spektren wurden Radialgeschwindigkeitsdifferenzen beider Sterne gemessen, die in Verbindung mit den Bahnelementen von Struve und Kilby (s. diese Ber. S. 221) auf ein Massenverhältnis  $m_1/m_2=1.05\pm0.02$  führen. Die Massen selbst werden zu  $m_1=3.09$  o und  $m_2=2.95$  o bestimmt. Unter Heranziehung der Helligkeitsdifferenz beider Sterne werden die absoluten Helligkeiten zu  $M_1=0^m.12$  und  $M_2=0^m.37$  ermittelt.

12590 Merle F. Walker, Three-color photoelectric photometry of 11D 199140. Astrophys. J. 119, 631–639, 1954, Nr. 3. (Mai.) (Univ. California, Berkeley Astron. Dep.) HD 199140 ist ein Stern der  $\beta$  Canis Maioris-Klasse. Seine Helligkeit ist mit etwa  $5^{\rm h}$  Periode geringfügig veränderlich. Verf. hat 1951 und 1952 lichtelektrische Beobachtungen des Sterns im Ultravioletten, Gelben und Infraroten erhalten, aus denen er auf eine Temperaturänderung des Sterns von etwa 2000 °K während eines Zyklus schließt. Die maximale Temperatur fällt mit der Zeit der größten Helligkeit zusammen. Unter Heranziehung von gleichzeitig ausgeführten Radialgeschwindigkeitsmessungen wird versucht, ob die Helligkeits- und Geschwindigkeitsänderungen durch Pulsationen erklärt werden können. Eine Entscheidung darüber läßt sich jedoch nicht treffen.

12591 George H. Herbly. Emission-line stars associated with the nebulous Cluster NGC 2264. Astrophys. J. 119, 483-495, 1954, Nr. 3. (Mai.) (Lick Obs., Univ. California.) Der offene Sternhaufen NGC 2264 enthält leuchtende Nebelmaterie und ist ferner mit einem ausgedehnten Dunkelnebel verbunden. Verf. hat mit Spektrographen sehr kleiner Dispersion 84 Sterne zwischen  $14^m$ 0 und  $19^m$ 5 in und um den Haufen gefunden, die Ha in Emission zeigen. Ihre absoluten Helligkeiten liegen zwischen  $+4^m$ 5 und  $+10^m$ ; die Sterne sind wahrscheinlich ausnahmslos veränderlich. Nahezu alle Objekte sind von spätem Spektraltyp (T Tauri-Sterne). Die räumliche Dichte dieser Objekte beträgt in dem am dichtesten bevölkerten Gebiet etwa 1,1 Sterne pro Kubikparsec und 0,25 Sterne pro Kubikparsec für die gesamte Gruppe wenn man nur Sterne mit Ha-Emission heller als  $M=+8^m$ 5 erfaßt. Diese Minimalwerte stellen bereits das 85-bzw. 20 fache der Dichte aller Sterne in der Sonnenumgebung dar. Miczaika.

12592 Stewart Sharpless. Multiple-star systems in emission nebulae. Astrophys. J. 119, 334—343, 1954, Nr. 2. (März.) (Mount Wilson and Palomar Obs.) Emissionsnebel enthalten neben O-Sternen auch häufig schwächere B-Sterne die Vielfachsysteme bilden. Verf. hat von einer Reihe solcher kompakter Gruppen Aufnahmen im Newton-Fokus des 60" der Mt. Wilson-Sternwarte, erhalten und veröffentlicht Reproduktionen sowie kurze Beschreibungen. Z. T. wurden die Spektraltypen der hellsten Komponenten der Systeme bestimmt, die sich zwischen O8 und O9 ergaben. Die Vielfachsysteme finden sich oft in sternhaufenartigen Gebilden und können nicht immer sicher von ihnen unterschieden werden. Bemerkungen über die Stabilität solcher Systeme beschließen die Arbeit.

Miczaika.

12593 W. Priester. Zur Deutung der extragalaktischen Radiofrequenz-Strahlung. Z. Astrophys. 34, 283—294, 1954, Nr. 4. (Kiel, Neue Univ., Inst. theor. Phys., Sternw.) Um die Ergebnisse der Beobachtungen zu verstehen, wie sich die radiofrequente Strahlung, die sich aus einem galaktischen und aus einem extragalaktischen Anteil zusammensetzt, an der Sphäre verteilt, muß eine beträchtliche isotrope Komponente zugrunde gelegt werden; dieselbe kann nach den Berechnungen und Abschätzungen des Verf. nicht durch die Radio-Strahlung der normalen und der anomalen Galaxien geliefert werden, wohl aber durch die außergewöhnlich intensive Radio-Emission, welche bei Nebel-Kollisionen auftritt — und zwar bei Kollisionen in Nebel-Haufen und Nebelgruppen, was Verf. besonders betont.

12594 W. Priester. Über die Anzahl der Radio-Sterne in der Milchstraße. Z. Astrophys. 34, 295-301, 1954, Nr. 4. (Kiel, Neue Univ., Inst. theor. Phys., Sternw.) Verf. versucht, 1. aus der bekannten Emission der Milchstraße bei 100 MHz, deren Wert dem des Andromeda-Nebels sehr ähnlich ist (H. R. Brown, s. diese Ber. 30, 1189, 1951. — 31, 673, 1952); 2. aus der relativen Verteilung der Radio-Sterne in der Milchstraße (Oort und Westerhout, Bull. Astr. Netherl. 11, 323, 1951; s. ferner diese Ber. 32, 1108, 1953; Wyatt, s. diese Ber. S. 744; Brown und Hazard, C. s. S. 1337). Aussagen über die Gesamtzahl der Radio-Sterne in unserer Milchstraße und über ihre mittlere absolute Radio-Helligkeit zu machen. Ergebnis: Gesamtzahl der Radio-Sterne in der Milchstraße etwa 2·10<sup>11</sup>. — Anzahl der Radio-Sterne im Kubikparsec der Sonnen-Umgebung etwa 7·10<sup>-2</sup>. — Radio-Emission etwa 10° Watt/Sterradian Hz. — Die angegebenen Werte sind um eine Zehnerpotenz unsicher. — Die im Radiofrequenz-Bereich (10 bis 3000 MHz) ausgestrahlte Energie beträgt etwa <sup>1</sup>/<sub>8000</sub> der bolometrischen Energie-Ausstrahlung. — Die oben angegebene große Anzahl dieser Radio-Sterne legt die Vermutung nahe, daß es sich hier um reguläre Sterne handelt, deren absolute bolometrische Helligkeit geringer als 12<sup>m</sup>5 ist. — Über

die Entstehung der Radio-Strahlung in diesen Sternen spricht Verf. folgende Vermutung aus: Vielleicht werden durch einen ständigen Strom von Spritz-Protuberanzen heftige Plasma-Schwingungen in den äußeren Atmosphärenschichten dieser Sterne vom Typus sehr kühler Zwergsterne angeregt. Vielleicht handelt es sich um Vorgänge ähnlich denen, welche bei der Erzeugung der gestörten Sonnen-Strahlung eine Rolle spielen.

12595 F. T. Haddock, C. H. Mayer and R. M. Sloanaker. Radio emission from the Orion Nebula and other sources at \$29.4 cm. Astrophys. J.119, 456-459, 1954, Nr. 2. (März.) (Washington, D. C., Naval Res. Lab.) Bei 9,4 cm Wellenlänge werden elf Radioquellen, darunter der Orion-Nebel, gemessen; zwei der Quellen waren bisher unbekannt. Antennen- und Helligkeitstemperaturen u. a. werden mitgeteilt. Ein Teil der Strahler konnte mit optisch nachweisbaren Gebilden identifiziert werden.

12596 D. S. Stacey, G. A. Stith, R. A. Nidey and W. B. Pietenpol. Rocket-borne servo tracks the sun. Electronics 27, 1954, Nr. 1, S. 149-151. (Jan.) (Boulder, Colo., Univ., Dep. Phys.) Verff. beschreiben einen Spektrographen, der zum Studium der äußersten UV-Solarstrahlung in die Raketenschnauze eingebaut wird. Eine biaxiale Hilfseinrichtung justiert den Spektrographen ständig in Richtung Sonne ein.

12597 K. O. Kiepenheuer. Ist das allgemeine Magnetfeld der Sonne meβbar? Z. Naturf. 8a, 225-227, 1953, Nr. 4. (Apr.) (Freiburg, Br., Fraunhofer-Inst.) Die kleinste durch den Zeeman-Effekt noch meßbare magnetische Feldstärke wird abgeschätzt. Der Unterschied zwischen dem beobachteten und dem wahren Feld auf der Sonne wird auseinandergesetzt. Kiepenheuer.

12598 Karl-Heinz Böhm. Die Temperaturschichtung der Sonnenatmosphäre im nichtgrauen Strahlungsgleichgewicht. Z. Astrophys. 34, 182-208, 1954, Nr. 3. (24. Mai.) (Kiel, Neue Univ., Inst. theor. Phys., Sternw.) Verschiedene Methoden zur Lösung nichtgrauer Strahlungsgleichgewichtsprobleme werden kritisch untersucht. Die Temperaturschichtung der Sonne wird mit Hilfe eines verbesserten Stromiterationsverfahrens berechnet und mit anderen Modellen verglichen.

12599 Erika Böhm-Vitense. Über die Temperatur- und Druckschichtung der Sonnenatmosphäre. Z. Astrophys. 34, 209-228, 1954, Nr. 3. (März.) (Kiel, Neue Univ., Inst. theor. Phys., Sternw.) Ein neues empirisches Sonnenmodell wird mit Hilfe der aus der Mitte-Rand-Variation des Kontinuums abgeleitete Temperaturverteilung gewonnen. Eine Oberflächentemperatur von 3800° wird unter Heranziehung der Mitte-Rand-Variation der starken Fraunhoffer-Linien abgeleitet. Eine verbesserte UV- und UR-Korrektion wird an dem neuesten Wert der Solarkonstante angebracht und führt zu einer Effektivtemperatur von 5780°.

12600 Peter Naur. Two models for the interior of the sun. Astrophys. J. 119, 365 bis 370, 1954, Nr. 2. (März.) (Yerkes Obs.) Neuere Berechnungen der chemischen Zusammensetzung der Sonne auf Grund der zur Zeit besten Daten für die Proton-Proton-Reaktion ergaben einen sehr kleinen Gehalt an schweren Elementen und einen fast verschwindenden He-Gehalt. Dabei wurde aber der Beitrag der frei-freien Übergänge im Wasserstoff zur Opazität nicht berücksichtigt. Nimmt man jedoch diese Opazitätskomponente mit, wie es in den beiden Integrationen des Verf. geschehen ist, so erhält man eine wesentlich andere Zusammensetzung, nämlich 0,75% schwere Elemente, 24% He und 75% H.

12601 P. A. O'Brien. The distribution of radiation across the solar disk at metre wave-lengths. Mon. Not. R. astr. Soc. 113, 597—612, 1954, Nr. 5. (Cambridge, Cavendish Lab.) Die Intensitätsverteilung über die Sonnenscheibe bei 1,4, 3,7 und 7,9 m Wellenlänge wurde mit einer Interferometeranordnung gemessen. Der Radius der Scheibe wächst mit der Wellenlänge, die Äquivalenttemperatur beträgt beim 1,6-, 2,2- und 2,8 fachen des optischen Sonnenradius 10% des Wertes der Scheibenmitte für die einzelnen Wellenlängen. Bei 1,4 m wurde mit einem Interferometer, dessen Achsen gegen die Rotationsachsen der Sonne geneigt waren, die Form der Scheibe zu bestimmen versucht. Der Mittelpunktsabstand von Punkten, an denen die Helligkeitstemperatur auf die Hälfte des Zentralwertes gefallen ist, ist am Äquator etwa 25% größer als an den Polen.

Miczaika.

12602 D. Labs. Untersuchungen zur inkohärenten Streuung in Fraunhoferlinien. Teil II. Z. Astrophys. 34, 173-181, 1954, Nr. 3. (März.) (Heidelberg-Königstuhl, Landessternw.) Das Verhalten von Fraunhofer-Linien wird untersucht, die durch inkohärente Streuung entstehen. Kiepenheuer.

12603 Friedrich Wilhelm Jäger. Polarisationsmessungen an Fraunhoferlinien im Sonnenspektrum. Z. Astrophys. 34, 237–258, 1954, Nr. 4. (Göttingen.) Am Göttinger Turmteleskop wurden für die Linien Ca  $\lambda$  4227, Na  $D_1$ ,  $D_2$  und Mg  $b_1$ ,  $b_2$  Vergleichsaufnahmen am Nord- und Ostrande der Sonne, sowie in Sonnenmitte gewonnen. Im Zentrum der Ca-Resonanzlinie wurde am Nordrand ein Polarisationsgrad von 5,1%  $\pm$  0,9, am Ostrand 1,4%  $\pm$  0,8 gemessen. Der Zusammenhang der beobachteten Polarisation mit dem Streuprozeß sowie mit der Wirkung solarer Magnetfelder wird diskutiert. Kiepenheuer.

12604 A. Keith Pierce. Relative solar energy distribution in the spectral region 10,000-25,000 A. Astrophys. J. 119, 312-327, 1954, Nr. 2. (März.) (Univ. Michigan, McMath-Hulbert Obs.) Mit einem Infrarot-Spektrometer vom Pfund-Typ hat der Verf. die Energieverteilung im Spektrum der Mitte der Sonnenscheibe zwischen 10000 und 25000 Å unter Berücksichtigung der atmosphärischen Extinktion gemessen. Als Vergleichslichtquelle diente ein schwarzer Körper oder ein pyrometrischer Bogen bekannter Temperatur und Energieverteilung. Zur Verringerung des Streulichts wurde eine Vorzerlegung des Lichtes vorgenommen. Die Messungen wurden in Verbindung mit dem Snow-Teleskop auf dem Mt. Wilson erhalten. Die Ergebnisse sind mit ähnlichen Messungen von Peyturaux (s. diese Ber. 32, 1121, 1953) in guter Übereinstimmung. Eine Planck-Kurve mit T = 6400°K kommt der beobachteten Energieverteilung nahe, jedoch besteht in der Nähe von λ = 16000 Å ein merklicher Exzeß der Sonnenstrahlung.

12605 N. L. Wilson, R. Tousey, J. D. Pureell, F. S. Johnson and C. E. Moore. A revised analysis of the solar spectrum. Astrophys. J. 119, 590-612, 1954, Nr. 3. (Mai). (Washington, D. C., U. S. Naval Res. Lab. and Nat. Bur. Stand.) Neue Spektralaufnahmen der Sonne, die mit Gitterspektrographen und Raketenaufstiegen erhalten worden waren, werden zwischen λ 2635 Å und λ 2990 Å analysiert. Die Spektren erlauben Trennung von Linien bis zu 0,3 Å Distanz. Wellenlängen von etwa 500 Linien wurden gemessen und auf 1054 Übergänge zurückgeführt. Registrierkurven des untersuchten Bereichs werden reproduziert.

12606 Helen W. Dodson. Intensity measures of calcium plages for comparison with 10.3-centimeter solar radiation. Astrophys. J. 119, 564-568, 1954, Nr. 3. (Mai.) (McMath-Hulbert Obs. Univ. Michigan.) Verf. vergleicht im Calcium-Licht (K232) erhaltene Spektroheliogramme mit den von Covington ausgeführten

Positionsbestimmungen von Gebieten der Sonnenoberfläche, die bei 10,3 cm stark emittieren. Die hellen Ca-Flocculi der Spektroheliogramme scheinen mit diesen Gebieten zusammenzufallen. Micziaka.

12607 A. E. Covington and N. W. Broten. Brightness of the solar disk at a wave length of 10.3 cm. Astrophys. J. 119, 569-589, 1954, Nr. 3. (Mai.) (Ottawa, Can., Nat. Res. Counc., Radio Electr. Engng. Div.) Verff. haben mit einer Antennenanordnung, die das hohe Auflösungsvermögen von 0°,130 in einer Koordinate erlaubt, die Intensitätsverteilung der solaren Radiostrahlung bei  $\lambda$  10,3 cm quer über die Sonnenscheibe bestimmt. Die Diskussion der 1952 erhaltenen Registrierungen ergibt, daß die Sonnenscheibe bei dieser Wellenlänge einen hellen Ring am Rande der photosphärischen Grenze besitzt, der etwa doppelt so stark strahlt, wie das Zentralgebiet der Scheibe. Die Aguivalenttemperatur der Zentralregion wird zu 21800°K gefunden. Der Radius der Radioscheibe beträgt das 1,15fache der optischen Sonne. Besonders kräftig bei 10,3 cm emittierende Gebiete der Sonnenscheibe wurden lokalisiert. Über ihre Beziehung zu Strukturelementen der Calcium-Spektroheliogramme wurde bereits in der Arbeit von Dodson berichtet (vgl. vorstehendes Ref.).

12608 U. Becker. Die Eigenbewegung der Sonnenflecken in Breite. Z. Astrophys. 34, 129-136, 1954, Nr. 2. (Freiburg/Br., Schauinsland, Fraunhofer-Inst.) Die Eigenbewegung der Sonnenflecken in heliographischer Breite hängt nicht nur von der Breite des Fleckes ab, sondern wird in charakteristischer Weise durch die Lage der Fleckenzone beeinflußt. Die Mittellinie der Fleckenzone stellt die Grenze zwischen pol- und äquatorwärtiger Eigenbewegung dar.

Kiepenheuer.

12609 Udo Becker. Eine zeitliche Variation des Rotationsgesetzes der Sonne. Z. Astrophys. 34, 229-236, 1954, Nr. 3. (Freiburg/Br., Fraunhofer-Inst.) Die Längenbewegungen der Sonnenfleckengruppen zeigen, daß zu Beginn und Ende des elfjährigen Sonnenfleckenzyklus Abweichungen vom Greenwicher Rotationsgesetz auftreten. Zu Beginn des Zyklus (in hohen Breiten) ergibt sich eine schnellere, zum Ende des Zyklus (in niederen Breiten) eine langsamere Rotation als in der Mitte des Zyklus. Das Ergebnis wird auch an älteren Untersuchungen bestätigt. Kiepenheuer.

12610 A. S. Ramanathan. Radiation flux in sunspot umbrae. Paper II. Z. Astrophys. 34, 169-172, 1954, Nr. 3. (India, Kodaikanal Obs.) Das Intensitätsverhältnis Photosphäre/Fleckenumbra wird als Funktion der Wellenlänge (4000-6500 Å) für vier ziemlich große Flecken untersucht.

Kiepenheuer.

12611 W. Gleissberg. Die Bedeutung des kommenden Sonnenfleckenzyklus. Z. Astrophys. 34, 259 - 262, 1954, Nr. 4. (Istanbul.) Ausführungen zu der Annahme des Verf., daß der bevorstehende elfjährige Sonnenfleckenzyklus vielleicht die Möglichkeit geben wird, zu entscheiden, ob die Maxima des achtzigjährigen Fleckenzyklus annähernd die gleiche Höhe haben oder nicht. S. diese Ber. 30, 1822, 1951. - 31, 1348, 1626, 1952. Gleissberg, s. ferner diese Ber. S. 474; 31, 1626, 1952 und Bull. Centr. Astr. Inst. Czechoslovakia 2, 30, 1950, KOPECKY.

12612 Horace W. Babcock. The polarity of the sun's magnetic field and the Richardson-Schwarzschild oscillation. Astrophys. J. 119, 687-688, 1954, Nr. 3. (Mai.) (Mount Wilson and Palomar Obs.) Es werden einige Bemerkungen über die Definition der magnetischen Polarität der Sonne und der Sterne gemacht, Ferner wird darauf hingewiesen, daß die von Richardson und Schwarzschild geforderte magnetische Polarität der Sonnenflecke mit den magnetographischen Beobachtungen des Verf. in Einklang ist.

Miczaika.

12613 T. D. Kinman. Motions in the sun at the photospheric level. III. The Evershed effect in sunspots of different sizes. Mon. Not. R. astr. Soc. 113, 613—634, 1954, Nr. 5. (Oxford, Univ. Obs.) Verf. hat mit der Evershed-Methode Radialgeschwindigkeiten von 315 Punkten in einem großen und drei kleinen Sonnenflecken bestämmt und für Streulichteinfluß verbessert. Die Messungen des großen Flecks bestätigen die bekannte Tatsache, daß die Bewegung im Innern ausschließlich radial und horizontal verläuft, in der Penumbra ein Maximum erreicht und sieh bis in die Photosphäre erstreckt. Die Geschwindigkeit in den Flecken scheint mit dem Radius der Umbra zu wachsen. Die Zeit, die die Materie benötigt, um auf die Höchstgeschwindigkeit beschleunigt zu werden, ist unabhängig von der Umbragröße und beträgt etwa 1,3·10<sup>4</sup> sec. Verf. schließt, daß die während des Wanderns von der Umbra in die Photosphäre pro Gramm Materie absorbierte Wärme für alle Flecken die gleiche ist.

12614 Helen W. Dodson, E. Ruth Hedeman and A. E. Covington. Solar flares and associated 2800 MC/sec (10.7 cm) radiation. Astrophys. J. 119, 541—563, 1954, Nr. 3. (Mai.) (McMath-Hulbert Obs., Univ. Michigan; Nat. Res. Counc. Canada.) Registrierungen der solaren Radiostrahlung bei 2800 MHz Frequenz während nahezu 400 Flares verschiedener Intensität ergeben eine Korrelation mit "Ausbrüchen" dieser Strahlung. Verschiedene Formen solcher Störungen werden beschrieben. Verff. vermuten, daß alle Störungen der Strahlung bei 2800 MHz mit Flare-Erscheinungen in Zusammenhang stehen. Zeitlich gesehen gibt es zwei Phänomene in der Radio-Strahlung: Die eine Art ist ein plötzlicher Anstieg der Strahlung während der Entwicklung des Flare zu seinem Helligkeitsmaximum. Die andere Art beginnt ebenfalls mit dem Ausbruch, verläuft aber langsamer und hält an, solange der Flare sichtbar ist. Die Frage, wieweit die Position der Flare eine Rolle für die Strahlungsausbrüche bei 2800 MHz spielt, wird erörtert. Miczaiks.

12615 Yngve Öhman. On some analogous effects of light absorption in prominences and discharges. Ark. Astron. 1, 309—314, 1954, Nr. 4. Verf. berichtet über einige Beobachtungen, die in der Nähe normaler Protuberanzen vor einem schwachen Ha-Hintergrund dunkle Protuberanzen zeigten. Ein ähnliches Phänomen wurde bei Laboratoriumsversuchen erhalten, bei denen gleichzeitig mit einer Hauptentladung eine unvollständige Entladung hervorgerufen wurde. Letztere erschien bei geeigneter Beobachtungsanordnung als "dunkler" Lichtblitz. Für die Temperaturen der beiden Entladungen wurden 4000° und 2000° geschätzt.

12616 Muammer Dizer. Étude des films cinématographiques de la chromosphère solaire au bord du disque. C. R. Acad. Sci., Paris 235, 1016—1018, 1952, Nr. 18. (3. Nov.) Mit Hilfe èiniger, von B. Lyor auf dem Pic du Midi aufgenommener monochromatischer Filme der Chromosphäre am Sonnenrand werden die Sogenannten "spicules" untersucht, chromosphärische Materieausbrüche in Form von mehr oder weniger radialen Spitzen. Auf- und Abstiegsgeschwindigkeit etwa 20 km/sec, maximale Höhe etwa 13" über dem Sonnenrand, Lebensdauer der Phänomene etwa 2 min.

12617 J. H. Piddington and R. D. Davies. Thermal radio emission from the sun and the source of coronal heating. Mon. Not. R. astr. Soc. 113, 582-596, 1954, Nr. 5. (Sydney, C. S. I. R. O., Div. Radiophys.) Messungen der thermischen Radio-

emission der Sonne zwischen 600 MHz und 9400 MHz bestätigen die hohe Temperatur der Korona und führen zur Annahme noch heißerer Gebiete oberhalb der Sonnenflecken. Verff. versuchen, diese Gebiete als Ursprung der Korona-energie zu deuten. Mit den mehrere Jahre überdeckenden Meßdaten wird der Strahlungsanteil aus den mit Flecken verbundenen Gebieten vom Rest abzutrennen versucht. Die mit Flecken in Zusammenhang stehenden Strahlungszentren scheinen langlebiger zu sein als die Flecken selbst. Die nicht von solchen Zentren herrührende Strahlung ist daher geringer als häufig vermutet wurde: Verff. nehmen an, daß die heißen Gasmassen oberhalb der Flecken, erzeugt von einem unbekannten Agens, die Korona innerhalb weniger Tage völlig aufbauen

12618 R. d'E. Atkinson and J. D. Pope. Cinematography of partial solar eclipses. II. Observations at the eclipse of 1948 November 1, at Mombasa. Mon. Not. R. astr. Soc. 113, 634-646, 1954, Nr. 5. (Greenwich, Roy. Obs.) Die von den Verff. entwickelte Methode (s. diese Ber. S. 1019) zur kinematographischen Messung des Positionswinkels des hellen Sonnenbogens während einer partiellen Finsternis und seiner Änderung mit der Zeit wurde bei der Finsternis 1948 November 1 in Mombasa angewandt. Die Veröffentlichung beschreibt die Apparatur und die Arbeit in Mombasa. Eine Diskussion der Ergebnisse wird später erfolgen.

Miczaika.

12619 Francis Deloheau. Observation d'une éclipse partielle de soleil le 1er septembre 1951. Ann. Géophys. 10, 148-151, 1954, Nr. 2. (Apr./Juni.) Messung der kritischen Frequenz der normalen Schichten der Ionosphäre gelegentlich der partiellen Sonnenfinsternis am 1. September 1951 zu Dakar (14° 39′ 07″ N; 17° 25′ 50″ W). - Zu Beginn der Finsternis wurde eine beträchtliche Senkung der kritischen Frequenz der E-Schicht (bis 27,3%) festgestellt und zwar 12 min nach Eintritt der größten optischen Abdeckung. - Versuch der Ableitung eines Näherungswertes für den Rekombinationskoeffizienten; derselbe war nicht konstant. Betrachtung der Einwirkung der Abdeckung eines aktiven Sonnenflecks am Ostrande der Sonne durch den Mond in der Höhe der E-Schicht. Hier konnte bei Beginn und am Ende dieser Abdeckung eine plötzliche Änderung in der Ionisation nicht beobachtet werden.

12620 Henry J. Smith. The physical theory of meteors. V. The masses of meteorflare fragments. Astrophys. J. 119, 438-442, 1954, Nr. 2. (März.) (Boyden Stat., Harvard Coll. Obs.) Das plötzliche unstete Aufleuchten von Meteoren längs ihrer Bahn wird als Wirkung von unregelmäßigen Zunahmen des Massenverlustes aufgefaßt. Die Massen der dafür verantwortlichen Meteorfragmente werden aus den Differential-Gleichungen für die Geschwindigkeits- und Massenänderung zu etwa 10-6 g abgeschätzt, während sich aus der während solcher Helligkeitsausbrüche ausgesandten Strahlung 103- bis 104 mal größere Werte ergeben. Verf. schließt daraus, daß es sich bei dem Vorgang eher um das Absplittern einer größeren Anzahl mikroskopischer Partikel vom Meteor handelt als um das Zerspringen des Meteors in wenige größere Teile.

12621 D. W. R. Mckinley. Radio determination of the velocity and radiant of the Delta Aquarid meteors. Astrophys. J. 119, 519-530, 1954, Nr. 3. (Mai.) (Ottawa, Can., Nat. Res. Counc.) Fortlaufende Funkmeßbeobachtungen des Sternschnuppenschwarms der  $\delta$ -Aquariden wurden 1949 Juli 26-29 unternommen. Nach Eliminierung aller Meteore, die sporadischer Natur waren oder zu Strömen mit benachbarten Radianten gehörten, wird eine mittlere Geschwindigkeit von 40,20 ± 0,1 km/sec abgeleitet. Der Radiant liegt bei RA 339° + 2°, Dekl. + 2°. Ferner ergaben sich zwei benachbarte Radianten; der stärkere

liegt bei RA  $340^{\circ} \pm 5^{\circ}$  und Dekl.  $0^{\circ} \pm 5^{\circ}$ , die mittlere Geschwindigkeit beträgt  $41.0 \pm 0.5$  km/sec. Registrierungen wurden auch bereits 1949 Juli 18-20 ausgeführt. Radiant und Geschwindigkeit entsprechen denen des Hauptstroms Juli 26-29.

## XI. Geophysik

0. Förtsch. Gustav Heinrich Angenheister †. Gerl. Beitr. Geophys. 61, 291 -- 295, 1950, Nr. 4.

12622 H. Haalck. Über den gegenwärtigen Stand'der Entwicklung der Gravimetrie und ihre Aufgaben. Gerl. Beitr. Geophys. 61, 257-271, 1950, Nr. 4. K. Jung.

12623 Bernard Bedel. Rapports scientifiques des expéditions polaires françaises N III I. Campagne d'été 1951 au Groenland. Déterminations altimétriques par mesures barométriques corrigées. Ann. Géophys. 10, 162—167, 1954, Nr. 2. (Apr./Juni.) Bericht über einen Teil der geophysikalischen Sommerkampagne in Grönland 1951. Ausgehend von einer Zentralstation wurden zwei Seismometertrupps (rot und schwarz) und ein Gravimetertrupp sowie die Führungsgruppe mit zusätzlichen Höhenmessungen beauftragt. Die Seismometertrupps machten mit jedem Schuß zugleich ihre Ablesungen am Altimeter (d. h. etwa alle drei Stunden oder alle 24 km) der Gravimetertrupp und Führungstrupp etwa alle 16 km (Messungen nicht synchronisiert). Zugleich Bestimmung der Temperatur. Die Lage der 700 mb-Fläche wird bestimmt (Unsicherheit etwa ±20 m) und daraus nach einer kurz skizzierten Methode die Seehöhe mit einer Genauigkeit von ±40 m für eine Reihe von Stationen bestimmt. Diese Genauigkeit ließe sich durch Verwendung von Hg-Barometern steigern, die, trotz ihrer Zerbrechlichkeit, allen andern Meßinstrumenten vorzuziehen sind.

12624 Fritz Haalek. Die Genauigkeit eines modernen Gravimeters. Z. Geophys., Sonderband 1953, S. 21—28. (Berlin, Askania-Werke.) Auf eine kurze Beschreibung des neuen Askania-Gravimeters Gs 9 folgen einige Messungsbeispiele. Der Gangdes Instruments bleibt unter 0,07 mgal/h, als mittlerer Fehler einer Einzelmessung wird 0,01 mgal angegeben. Bei dem Beispiel der Gezeitenregistrierung fällt auf, daß die Amplitude der registrierten Schwereschwankungen geringer ist, als sie bei vollkommen starrer Erde wäre; während die Theorie auf eine Vergrößerung der Gezeitenamplitude durch die Nachgiebigkeit des Erdkörpers führt.

K. Jung.

12625 George Prior Woolard. The gravity meter as a geodetic instrument. Geophysics 15, 1-29, 1950, Nr. 1. (Jan.) Ein spezielles temperaturkompensiertes Worden-Gravimeter mit einem Meßbereich von 5500 mgal und einer Ableseempfindlichkeit von 0,1 mgal wurde zur Verbindung verschiedener über die ganze Erde verteilter Schwere-Basisstationen und zur Schaffung neuer Stationen benutzt. Durch Flugzeugtransport wurden in drei Monaten über 130000 km zurückgelegt. 33 Pendelstationen mit einem gesamten Schwereunterschied von 3800 mgal wurden aufgesucht und 125 Schwerestationen neu vermessen. Die Untersuchung zeigt, daß dieses Instrument für weiträumige geodätische Arbeit ausreicht und die Resultate denen guter Pendelbeobachtungen gleichwertig zu sein scheinen. Die timedrift wurde aus dem unmittelbaren Gangverhalten vor und nach einem Fluge bestimmt. Die Schleifenschlußfehler auf Grund dieser Gangberechnung betrugen durchschnittlich weniger als 0,4 mgal, und der Schlußfehler der Welt-

schleife war 0,33 mgal. Der wahrscheinliche Fehler auf Grund der Schwerewerte der aufgesuchten Pendelstationen war  $\pm$  0,5 mgal. Die Messungen auf den absoluten Schwerestationen in Washington und in Teddington ergaben einen angenäherten Fehler von 5 mgal für diese Pendelbestimmungen. Indirekte Verbindungen mit der absoluten Schwerebasis Potsdam ergaben 15 bis 19 mgal Fehler des Potsdamer Absolutwertes gegen Washington, während die deutschen, an Potsdam angeschlossenen, Basisstationen untereinander innerhalb eines Milligals übereinstimmten.

12626 K. Kilchling. Über neue Drehwaageformen für Schweremessungen. Gerl. Beitr. Geophys. 61, 79-85, 1949, Nr. 2.

12627 Karl Kilchling. Über eine Drehwaage zur Messung von Uzzx und Uzzy. Gerl. Beitr. Geophys. 61, 181-183, 1950, Nr. 3.

12628 A. Schleusener. Radius der sphärischen Bouguer-Platte bei Benutzung des üblichen Bouguer-Faktors 0,0419 mgal/m. Z. Geophys., Sonderband 1953, S. 29-32.

12629 Otto Rosenbach. Ein Verfahren zur Berechnung des Horizontalgradienten aus Schwerewerten. Z. Geophys., Sonderband 1953, S. 37-45. (Bonn, Univ.: Hannover, Prakla.)

12630 H. Haalck. Die Berechnung vom Wzzz aus Gravimetermessungen und ihre Bedeutung für die angewandte Geophysik. Z. Geophys., Sonderband 1953, S. 46-53. (Potsdam, Goodat. Inst.)

12631 H. Haalck, Über die zweckmäßigste Form der Anwendung der Eötvösschen Drehwaage und der Bearbeitung ihrer Meßergebnisse. Gerl. Beitr. Geophys. 62, 57-73, 1952, Nr. 1. (Potsdam, Geodät. Inst.)

K. Jung.

12632 W. Gentner, R. Präg und F. Smits. Altersbestimmungen nach der Kalium-Argonmethode unter Berücksichtigung der Diffusion des Argons. Z. Naturf. 8 a, 216 bis 217, 1953, Nr. 2/3. (Febr./März.) (Freiburg, Br., Univ., Phys. Inst.) Eingehende Messungen mit einem eigens dazu konstruierten Massenspektrometer haben gezeigt, daß der Gehalt an radiogenem Argon 40 einen eindeutigen Zusammenhang mit der Kristallgröße des KCl bei gleichem Kaliumgehalt aufweist. Aus der Schwankungsbreite des Argongehaltes, die maximal etwa 1:2 beträgt, kann geschlossen werden, daß es sich wohl hauptsächlich um eine Volumdiffusion handelt. Grobkristallines KCl enthält mehr Argon 40. Die Diffusionskonstante wurde aus dem modifizierten zweiten Fickschen Gesetz numerisch bestimmt ( $\approx 1.5 \cdot 10^{-19}$  cm²/sec) durch Vergleich mit dem experimentellen als Funktion der Kristallgröße bestimmten Argongehalt. Die neue Methode gestattet also die gleichzeitige Bestimmung des absoluten Alters als auch der Diffusionskonstanten des Argon in KCl-Kristallen.

Erdgeschichte, Alter der Erde. S. auch Nr. 11710.

12633 H. Schütte. Die Bestimmung der Abplattung der Erde aus der Schwereverteilung nach dem Schwereverzeichnis von N. F. Zhuravlev. Gerl. Beitr. Geophys. 62, 9-26, 1952, Nr. 1. (Clausthal, Bergakad.) K. Jung

12634 O. Emersleben. Das Selbstpotential einer Kugel aus gleich schweren Massenpunkten, die sich in den Gitterpunkten eines kubischen Raumgitters befinden. Gerl. Beitr. Geophys. 61, 163–180, 1950, Nr. 3. Das Selbstpotential einer Kugel aus N gleichschweren Massen m, die sich in den Gitterpunkten eines kubischen Raumgitters von der Gitterkonstanten a befinden, beträgt  $-\text{fm}^2/\text{a} \cdot \text{N}^{5/3}$  6/5 · 3 |  $\overline{\pi}/\text{6}$  (f = Gravitationskonstante). Für die Erde hat es die Größenordnung 2,25 · 10<sup>39</sup> erg. K. Jung.

12635 A. H. Cook. The calculation of deflexions of the vertical from gravity anomalies. Proc. roy. Soc. (A) 204, 374-395, 1950, Nr. 1078. (22. Dez.) (Cambridge, Univ., Dep. Geodesy Geophys.) Die Stokessche Formel vom Jahre 1849 erlaubt bekanntlich die Bestimmung der Erdfigur allein aus Schweremessungen. Das in den letzten zehn Jahren stark verdichtete Schwerenetz in England bzw. dessen Nachbarschaft veranlassen Verf., für dieses Gebiet die Lotstörungen systematisch zu untersuchen. In erster Linie ist eine Diskussion der mit dem vorhandenen Schwerenetz erreichbaren Genauigkeit der Rechnungen erforderlich. Dazu berechnet er die gravimetrisch ermittelbaren Differenzen der Lotabweichungen von Stationspaaren und vergleicht sie mit den entsprechenden, auf astronomischem und geodätischem Wege gefundenen Differenzen, Diskussion der Fehlerquellen und - als Folge davon - Diskussion der Reduktionsmethoden. Verf. entschließt sich für die Freiluftkorrektion nach der Formel von Jeffreys (1948). in der noch die Harmonischen der Schwere von der zweiten und dritten Ordnung berücksichtigt sind. Abschätzen der bei Berechnung verschiedener Größen entstehenden Fehler (z. B. einfache Lotstörung mit Vernachlässigung der Schwere außerhalb von 20°: 1"). Abschätzen der Lotstörungen für verschiedene Orte (u. a. Greenwich).

12636 K. Sellien. Ein Diagramm zur Bestimmung der Wirkung gegebener unregelmäßig geformter Massen auf die Schwereintensität. Gerl. Beitr. Geophys. 61, 61 bis 65, 1949, Nr. 2. (Potsdam, Geophys. Inst.)

12637 G. de Niem. Berechnung der Schwereintensität prismatischer Körper. Gerl. Beitr. Geophys. 61, 66-69, 1949, Nr. 2. (Berlin, Geol. Landesanst.)

12638 G. de Niem. Berechnung der Schwereintensität von Rotationsellipsoiden. Gerl. Beitr. Geophys. 62, 302-306, 1952, Nr. 4.

A. Herrmann. Das elektrische Ersatzschema piezoelektrischer Erschütterungsmesser. Gerl. Beitr. Geophys. 62, 264-274, 1952, Nr. 4. (Jena, Zentralinst. f. Erdbebenforsch.)

12639 H. Martin. Theorie der Aufzeichnung eines Stoßes mit Hilfe des elektrodynamischen Erschütterungsmessers. Gerl. Beitr. Geophys. 63, 209-233, 1953, Nr. 3. (Jena, Zentralinst. Erdbebenforsch.)

K. Jung.

12640 Paul E. Damon. Radioactivity and mineralisation in rhyolite porphyry. Geophysics 15, 94-101, 1950, Nr. 1. (Jan.) Messungen der harten Gammastrahlung an präkambrischem Rhyolyth-Porphyr in einem Bohrloch ergeben eine direkte Beziehung zwischen Mineralgehalt und Radioaktivität. Niedrige Aktivitäten sind im allgemeinen von hoher Mineraldichte begleitet, obwohl die Mineraldichte eine Funktion des Magnetitgehaltes ist. Die geringen Aktivitäten sind sehr wahrscheinlich durch Auslaugung des Kaligehaltes entstanden. Dies zeigt, daß die Gammastrahl-Bohrlochmessung zur genauen Lokalisierung der Minerallager in kalireichem Gestein anwendbar sein sollte.

12641 B. B. Rice. A discussion of steep-dip seismic computing methods. II. Geophysics 15, 80-93, 1950, Nr. 1. (Jan.) Dieser Aufsatz ist die Fortsetzung eines

früheren, in dem der Verf. einen Vergleich von einigen allgemein benutzten seismischen Berechnungsarten für steile Neigung auf der Basis horizontaler Verlagerungen und Reflexionstiefen unter der Voraussetzung ganz schwachen parabolischen Anwachsens der Geschwindigkeit mit der Tiefe durchführt. Jetzt wird der Vergleich dieser Methoden auf den Fall einer zweiten und beträchtlich schnelleren Geschwindigkeitsfunktion und auf die Berechnung eines Reflexionshorizontes hinter einer Fehlzone ausgedehnt. Ferner werden zwei andere Geradwegmethoden und drei rein mathematische Methoden eingeführt und in derselben Weise mit der Krummwegmethode verglichen.

Dobberstein.

12642 Pierre Stahl. Seismische Messungen der französischen Polarexpedition in Grönland und Island. Z. Geophys., Sonderband 1953, S. 68-75.

12643 S. Mühlhäuser. Die Richtung der ersten Bodenbewegung (Kompression oder Dilatation) in Stuttgart für die Hauptbebengebiete der Erde, als Grundlage für geotektonische Betrachtungen. Z. Geophys., Sonderband 1953, S. 76-91. (Stuttgart, Hauptstat. f. Erdbebenf.)

12644 E. Tams. Über Gruppenbildung bei Erdbeben in der rheinischen Region nebst Nachbarschaft. Z. Geophys., Sonderband 1953, S. 92-100. K. Jung.

12645 Heinz Menzel. Betrachtungen über die Theorie der von Love entdeckten seismischen Oberflächenwellen. Gerl. Beitr. Geophys. 61, 86-103, 1949, Nr. 2. (Hamburg, Univ., Geophys. Inst.) Die Theorie der Love. Wellen wird für ein viskoelastisches Medium entwickelt. In erster Annäherung ergibt sich dieselbe Dispersionskurve wie beim ideal-elastischen Medium, doch wird das Wellenspektrum bei der Ausbreitung verändert. Die Love-Wellen können als Interferenz reflektierter Planwellen mit senkrechter Wellenfront angesehen werden. K. Jung.

12646 W. Hiller. Über die Bestimmung des Azimuts von Fernbeben aus Oberslächenwellen. Gerl. Beitr. Geophys. 61, 221–231, 1950, Nr. 4. Stehen Aufzeichnungen von drei Komponenten mit gleichen Instrumentkonstanten zur Verfügung, so können bei den Oberslächenwellen diejenigen Stellen herausgefunden werden, an denen reine Rayleigh-Wellen und reine Love-Wellen auftreten. Aus den Amplituden an diesen Stellen kann man die Herkunftsrichtung des Bebens ermitteln. Dieses Verfahren bewährt sich besonders bei solchen Beben, deren P-Wellen so schwach entwickelt sind, daß ihre Amplituden nicht mit der erforderlichen Genauigkeit gemessen werden können.

K. Jung.

12647 K. Altenburg. Die Dispersion longitudinaler Raumwellen. Gerl. Beitr. Geophys. 61, 240 – 249, 1950, Nr. 4. Als Ursache für die Dispersion longitudinaler elastischer Wellen kommen innere Reibung, Wärmeleitung und innermolekulare Schwingungen in Frage. Ihr Einfluß im Erdinnern kann erst erörtert werden, wenn Laufzeitkurven für verschiedene Wellenlängen vorliegen. Unter den Aufzeichnungen des Collm-Observatoriums von 1935 bis 1946 finden sich nur 45 Beben, bei denen die Wellenlänge der ersten Vorläufer gemessen werden kann. Es ergeben sich Andeutungen von Dispersionserscheinungen. Das Material reicht für weitere Schlüsse nicht aus.

12648 K. E. Bullen and T. N. Burke-Gaffney. Detection of S waves in the earth's inner core. Nature, Lond. 170, 455, 1952, Nr. 4324. (Sept.) (New South Wales, Univ. Sydney and Riverview Coll. Obs.) Verff. befassen sich mit dem Problem des Nachweises von S-Wellen im Erdinnern.

Riedhammer.

Erdbebenwellen. S. auch Nr. 12336, 12337.

12649 L. B. Slichter. Seismic interpretation theory for an elastic earth. Proc. roy. Soc. (A) 224, 43-63, 1954, Nr. 1156. (9. Juni.) (Univ. Calif. Inst. Geophys.) Das seismische Interpretationsproblem, d. h. die physikalische Ausdeutung von Erdbebenregistrierungen (Seismogrammen) wird auf Grund der Elastizitätstheorie für eine isotrope Erdkugel untersucht. Die drei unabhängigen elastischen Parameter ρ (Dichte), μ (Elastizitätsmodul) und λ (Poissonsche "Konstante") stellen hierin unbekannte Funktionen der radialen Tiefe r dar, welche aus vorgegebenen bzw. aufgezeichneten Verrückungen (Wellenbewegungen) an der Erdoberfläche zu bestimmen sind. Die analytische Behandlung dieses "inversen Potentialproblems" geht von den elastischen Wellen-Gleichungen in sphärischen Koordinaten aus. Die Anwendung der jeweiligen Lösungsformeln auf zwei Spezialfälle mit vorgeschriebener Änderung der elastischen Parameter mit der Tiefe ermöglicht eine numerisch-algebraische Kontrolle des Verfahrens. Verf. gibt zu, daß im Gegensatz zur — der geometrischen Optik entlehnten — Strahlmethode (welche die Geschwindigkeit von Longitudinal- und Transversalwellen als Funktionen von r liefert) die analytischen Operationen dieses neuen Verfahrens sehr mühevoll und schwierig seien. Die praktische Anwendung desselben (direkte Interpretation von Seismogrammen) erfordere eine weitere Entwicklung der zugrunde liegenden Theorie.

12650 Bertrand Imbert. Rapports scientifiques des expéditions polaires françaises S IV 3. Microséismes et houle dans l'océan indien sud. Ann. Géophys. 10, 175-184, 1954, Nr. 2. (Apr./Juni.) Untersuchung des Zusammenhanges zwischen Mikroseismik in jenem Teil des südlichen Eismeeres, der sich zwischen antarktischem Festland (Port Adelie) und Australien bzw. Neu-Seeland ausdehnt. Wegen der Abschirmung der Küste gegen Anprall der Dünung durch das vorgelagerte Packeis schließt Verf. auf die Erzeugung der Mikroseismik im tiefen Wasser und versucht eine Bestätigung der Theorie von Longuer-Higgins. Mit auf diesem Grenzgebiet von Meteorologie und Geophysik nicht alltäglicher Gründlichkeit untersucht Verf. jene Umstände im Bereich von Depressionen, die auf die Form der Mikroseismik Einfluß haben können (Temperaturgradienten, Wind, Windsee, Dünung). Beobachtungen der Mikroseismik während 70 Tage (Mai bis Dezember 1951) in Port Martin und Macquarie werden herangezogen. (Leider fehlen wesentliche Details: Angaben über die Art und Weise der Behandlung der Seismogramme (Perioden- und Amplitudenanalyse, Seismometerdaten), Gang der Mikroseismik und Fortschreiten der Depressionen, Untersuchungen über die Wind- und Brandungsverhältnisse an den der Antarktis gegenüberliegenden Küsten (Aukland, Tasmanien, Neuseeland, Australien), um tatsächlich die Möglichkeit der Erzeugung der M. S. durch Brandung auszuschließen. D. Ref.) Hardtwig.

12651 Bertrand Imbert. Sur l'agitation microséismique à Port-Martin (Terre Adélie). C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2420-2423, 1953, Nr. 25. (22. Juni.)

12652 Zur Urgeschichte des erdmagnetischen Feldes. Phys. Bl. 10, 370-371, 1954. Nr. 8. (Aug.) Schön.

12653 Fritz Haalek. Ein Universal-Torsions-Magnetometer zur Bestimmung von D. Hund Z. Z. Geophys., Sonderband 1953, S. 1.—7. (Berlin, Askania-Werke.) Beim Universal-Torsions-Magnetometer (UTM) der Askania-Werke hat der kleine Magnet (Gewicht weniger als 1 g) die Form einer Kreisplatte und ist paralell zu einem seiner Durchmesser magnetisiert. Die Kreisplatte steht vertikal und wird von nahezu horizontal gespannten Torsionsfäden gehalten. Durch Drehung

der Torsionsköpfe kann die Neigung der Magnetisierungsrichtung geändert werden. Das Instrument ist um eine vertikale Achse drehbar. Der kleine Magnet trägt einen Spiegel, mit einem vertikal gestellten Autokollimationsfernrohr wird abgelesen. Theorie, Messungsweise und erste Versuchsergebnisse werden mitgeteilt.

K. Jung.

12654 H. Haalck. Prinzip und Theorie einer für besondere Aufgaben der praktischen Geophysik zweckmäßigen Feldwaagenkombination. Gerl. Beitr. Geophys. 61, 235 bis 239, 1950, Nr. 4. Zwei auf demselben Stativ übereinander angebrachte Schmidtsche Feldwaagen für Horizontalintensität werden in Nordostlage und Nordwestlage abgelesen. Aus den Ablesungen kann die Richtung zum Störungskörper ermittelt werden. K. Jung.

12655 H. Haalck, Zur Frage der Erklärung des erdmagnetischen Kernfeldes und des allgemeinen Magnetismus der Himmelskörper. Gerl. Beitr. Geophys. 62, 1–8, 1952, Nr. 1. (Potsdam, Geodät. Inst.) Die thermisch-kinetische Bewegung der freien Elektronen der bei hoher Temperatur stark ionisierten Materie ruft eine Ladungsverschiebung hervor, mit der die permanente Magnetisierung des rotierenden Erd- und Sonnenkörpers vielleicht erklärt werden kann. K. Jung.

12656 H. Haalek. Über die Ursachen des magnetischen Rindenfeldes der Erde. Gerl. Beitr. Geophys. 62, 208 -221, 7952, Nr. 3. (Potsdam, Geodät. Inst.) Etwa ein Drittel des erdmagnetischen Rindenfeldes kann auf Gesteinsmagnetisierung, zwei Drittel können auf in der Erdkruste fließende elektrische Ströme zurückgeführt werden. Die Verteilung dieser Stromwirbel zeigt Beziehungen zu großtektonischen Vorgängen.

K. Jung.

12657 Fridrich Werner. Die Temperaturkompensation bei Torsions-Magnetometern. Z. Geophys., Sonderband 1953, S. 8.—11. (Berlin, Askania-Werke.) Durch Kombination zweier Torsionsfäden mit verschiedenen thermoelastischen Koeffizienten — hintereinander angeordnet oder bifilar — kann vollständige Temperaturkompensation erreicht werden. Diese Maßnahme hat sich beim Askania-Variograph und dem Horizontal-Torsions-Magnetometer (HTM) bewährt.

K. Jung.

12658 Horst Dürschner. Ein Magnetometer zur Bestimmung der magnetischen Eigenschaften von Gesteinen. Ann. Géophys. 10, 152 – 156, 1954, Nr. 2. (Apr. Juni.) (Göttingen.) Das Magnetometer besteht aus einer Helmholtz-Spule von 10 em Dmr. die an einem dünnen Torsionsdraht oder -band aufgehängt ist. Eine zweite, kleinere Spule an dem Meßsystem dient zur Astasierung gegenüber dem Erdmagnetfeld. Die Ablesung geschieht mit Fernroht, Spiegel und Skala und gibt eine Empfindlichkeit von 10-6 Gauß/mm. Eigenschwingungsdauer 2,4 min. Aperiodische Luftdämpfung. Maximalgröße der Gesteinsproben 3 - 3 cm². Die Verwendung eines homogenen Feldes macht die Messungen von der Probenform unabhängig, im Gegensatz zu Magnetometern mit Permanentmagneten. Man kann den Gesteinsmagnetismus von em zu em ausmessen. Als Meßbeispiel wird die Verteilung der Magnetisierung in einem Basaltstück von ca. 2 kg nach dessen Zerteilung angegeben.

12659 Harold Mooney. Magnetics in geology. Electronics 26, 1953, Nr. 10. S. 143 bis 145. (Okt.)(Minneapolis, Minn., Univ.) Beschreibung eines Geräts zur Messung der Suszeptibilität von Felsen an Ort und Stelle. Das Gerät enthält drei konzentrisch angeordnete Spulen, die mit einem Strom von 975 Hz gespeist werden und auf den Felsen aufgesetzt werden. Die Felder von zwei dieser Spulen heben sich am Ort der dritten nahezu auf. Eine Brückenschaltung wird durch das Aufsetzen auf den Felsen verstimmt.

12660 J. Bemrose, J. C. Heggblom, T. C. Holt, T. C. Richards and R. J. Watson. Bahamas airborne magnetometer survey. Geophysics 15, 102-109, 1950, Nr. 1. (Jan.) Nach Schilderung der Veranlassung zu dieser Vermessung und dem funktionsmäßigen Ablauf werden verschiedene technische Phasen der Ausführung zusammen mit einigen dabei aufgetretenen Überraschungen behandelt. Auf Grund der gesammelten Erfahrungen wird Abänderung der benutzten Apparatur empfohlen.

12661 R. Bock. Die normale Verteilung der erdmagnetischen Vertikalintensität in Europa für die Epoche 1944, 5. Gerl. Beitr. Geophys. 61, 104–115, 1949, Nr. 2. (Potsdam, Geophys. Inst.) Ausgehend von einer Entwicklung nach Kugelfunktionen werden einfache Formeln angegeben, aus denen die erdmagnetische Vertikalintensität für die verschiedenen Teile von Europa berechnet werden kann. Z. B. gilt für Mitteleuropa (Bezugspunkt  $\varphi=52^\circ$ ,  $\lambda=12^\circ$ ): Z=436,3+4,880  $\Delta\varphi+0,302$   $\Delta\lambda-0,098$  ( $\Delta\varphi)^2+0$ 023 ( $\Delta\lambda)^2-0$ 001  $\Delta\varphi$   $\Delta\lambda$  (Z in mOe,  $\varphi$  und  $\lambda$  in Grad).

12662 Emile Thellier et Mme Odette Thellier. Sur la direction du champ magnétique terrestre, dans la région de Trèves, vers 380 après J.-C. C. R. Acad. Sci., Paris 234, 1464—1466, 1952, Nr. 14. (31. März.) Untersuchung von Mauerresten römischer Feuerstellen aus der Umgebung von Trier (Herforst) auf ihre magnetischen Eigenschaften hin. Geprüft wurden 14 Proben, die Deklinationswerte streuen von 5°30 W bis 9,45 O, die Inklinationswerte von 57° bis 63°15 Nord. Die grundlegende Hypothese liegt in der Annahme, daß das geomagnetische Feld zur Zeit der Stillegung der Feuerstellen in dieser Weise "petrifiziert" wurde. Diskussion des Ergebnisses: am plausibelsten dürfte ein D = 1° W und J = 61°15 N um das Jahr 380 n. Chr. sein.

12663 H. Wiese. Der tagesperiodische Teil der erdmagnetischen Störungen. Gerl. Beitr. Geophys. 63, 282–301, 1954, Nr. 4. (Geomagn. Obs. Niemegk.) Nach den erdmagnetischen Kennziffern wurden möglichst gleichmäßig gestörte Tage ausgewählt, und aus 36 jährigen Aufzeichnungen des Observatoriums Niemegk wurden mittlere tägliche Störungsgänge (S<sub>D</sub>) gebildet. Form und Amplitude zeigen große jahreszeitliche Unterschiede, sind aber nicht von der Ultraviolettstrahlung der Sonne bzw. den Sonnenfleckenzahlen abhängig. Flächenströme in der Ioposphäre, die den S<sub>D</sub>-Gang hervorrufen können, werden berechnet und mit dem Chapmanschen Modell verglichen. Bei länger dauernden Störungen läßt sich der S<sub>D</sub>-Gang aus den Variationsaufzeichnungen auch im Einzelfall erkennen.

12664 H. Wiese. Der tägliche Gang der erdmagnetischen Komponenten in Potsdam-Niemegk. Gerl. Beitr. Geophys. 63, 302-317, 1954, Nr. 4. (Erdmagn. Obs. Niemegk.) Für ausgewählt ruhige Tage der Jahre 1908-1944 werden die täglichen erdmagnetischen Gänge berechnet und als Kurven dargestellt. Im Sonnenfleckenzyklus beginnt ihre Vergrößerung bereits bei kleinen Sonnenfleckenzahlen. Im Jahresgang zeigen sich deutlich zwei Anomalien, die mit großräumigen Zirkulationsänderungen zusammenhängen können.

K. Jung.

12665 J. Coulomb. Comparaison entre pulsations magnétiques observées simultanément à 500 km de distance. Ann. Géophys. 10, 159—161, 1954, Nr. 2. (Apr./Juni.) Untersuchung über das geographische Wirksamkeitsgebiet der Pulsationen in der erdmagnetischen Horizontalintensität. Vergleichsstationen: Chambon-la-Foret (2° 15′ 36″ O; 48° 1′ 26″ N) und Saint Michel (5° 43′ 0″ O; 43° 55′ 47″ N). Absoluter Fehler in den Amplituden kleiner Perioden bis zu 20%, für das Ver-

hältnis der Amplituden an beiden Stationen jedoch sehr klein. In Tabellenform wiedergegeben werden Meßergebnisse aus der kurzen und magnetisch nur schwach bewegten Zeit vom 6. Dezember bis 11. Dezember 1953. Aufgenommen in die kleinen Tabellen wurden nur Wellenzüge, die sich an beiden Stationen fanden und Welle um Welle vergleichbar waren. Diese Vergleichbarkeit ist nur manchmal gegeben. Ergebnis: Die Perioden sind an beiden Stationen praktisch dieselben. Hingegen stehen die Amplituden im Verhältnis 1,54 (Saint Michel ist 530 km von der Hauptstation entfernt). Eine Tabelle umfaßt die "anormalen" Fälle, in denen ein Vergleich Welle um Welle nicht möglich war. Auch hier ein Amplitudenverhältnis von 1,5 für die mittleren Amplituden. Eine Korrelation zwischen den Perioden war nicht herstellbar.

12666 Hellmut Berg. Zur Struktur des erdmagnetischen Störungscharakters. Z. Geophys., Sonderband 1953, S. 12-20. (Köln, Univ., Meteorol. Inst.) Der durchschnittliche Verlauf der erdmagnetischen Aktivität (dreistündige Kennziffer K) vor und nach dem Auftreten eines bestimmten Aktivitätsgrades wird statistisch untersucht.

K. Jung.

12667 K. Burkhart. Zur Stromanalyse der magnetischen Variationen, insbesondere der Bai-Störungen. Gerl. Beitr. Geophys. 63, 108-129, 1953, Nr. 2. (Fürstenfeldbruck, Erdmagn. Obs.) K. Jung.

12668 J. A. Clegg, Mary Almend and P. H. S. Stubbs. The remanent magnetism of some sedimentery rocks in Britain. Phil. Mag. (7) 45, 583-598, 1954, Nr. 365. (Juni.) (Imp. Coll. Sci. a. Technol., Dep. Phys.) Bericht über Messungen der remanenten Magnetisierung von Sedimenten der Trias-Formation. Gesteine aus neun räumlich weit voneinander getrennten Lagerstätten zeigen übereinstimmend eine Polarisation in etwa nordöstlicher Richtung verbunden mit Inklinationswinkeln um etwa 30°. Gesteine der kohleführenden und Buntsandsteinschichten zeigen ähnliche Werte. Etwa die Hälfte der Proben zeigt gegensinnige Polarisation. Kritische Diskussion der Resultate.

12669 Joseph W. Chamberlain. The formation of atmospheric  $O_2$  emission in the airglow. Astrophys. J. 119, 328–333, 1954, Nr. 2. (März.) (Air Force Cambridge Res. Center, Geophys. Res. Direct.) Die Vermutung von Bates, daß die im Nachthimmelspektrum beobachtete  $O_2$ -Emission im Ultraroten durch Absorption der 0-0-Bande und nachfolgender Emission der 0-1-Bande des b $^1\Sigma_{\bf g}^+$  x $^3\Sigma_{\bf g}$ -Systems zustande kommen mag, wird quantitativ geprüft. Lösung einer angenäherten Gleichung für den Strahlungstransport und ihre Anwendung auf eine Modellatmosphäre zeigt, daß der genannte Fluoreszenzmechanismus etwa 75% der beobachteten Strahlung aus einer ca. 50 km hohen Schicht zu liefern vermag, wenn keine Entleerung des oberen Zustandes durch Stöße stattfindet. Die beobachtete geringe Rotationstemperatur der 0-1-Bande wird auf Entleerung durch Stöße zurückgeführt und stellt daher keine kinetische Temperatur dar.

Nachthimmellicht. S. auch Nr. 11787.

12670 E. Chvolkova. Über die Entstehung der F1-Schicht. Bull. astr. Insts. Csl. 4, 101-109, 1953, Nr. 5. Entstünden F1- und F2-Schicht durch Photoionisation verschiedener Gase, so wären sie bei niedrigem Sonnenstand der Höhe nach deutlicher von einander abgesetzt. Das Gegenteil ist der Fall. Deshalb wird die Trennung der beiden F-Schichten durch Aufheizung im Gebiet größter Strah-

lungsabsorption erklärt. In einer Modellrechnung wird mit einigen Vereinfachungen aus dem Energieüberschuß bei der Ionisation eine erhebliche Erwärmung berechnet. Über die Dichte einerseits, den Rekombinationskoeffizienten andererseits bewirkt sie eine Ausdehnung und Verdopplung der F-Schicht.

Rawer.

12671 Mlle Jacqueline Lenoble. Note sur la luminance du ciel nocturne. Cah. Phys. 1954, S. 67-68, Nr. 49. (Mai.) Verschiedene Forscher wie Yves Le Grand (s. diese Ber. 24, 486, 1447, 1943), Dufay (s. diese Ber. 9, 111, 113, 1928. — 14, 1278, 1566, 1933. — 15, 536, 1934. — 32, 296, 1953), Guarrigue (s. diese Ber. 21, 1271, 1940. — s. ferner C. R. 209, 769, 1939), Hulburt (s. diese Ber. 31, 138, 1364, 1952. — s. ferner J. Opt. Soc. Amer. 39, 211, 1949), Grandmontagne (s. diese Ber. 24, 1132, 1277, 1943. — s. ferner Cah. Phys. 1, 39, 1941), Černiajev (s. diese Ber. 17, 1819, 1936) machten Messungen über die Intensität des Nachthimmellichtes. Um diese Messungen miteinander vergleichen zu können, rechnet Verf. dieselben auf die Helligkeitswerte beim Stäbchensehen für das dunkeladaptierte Auge um.

12672 J. S. Greenhow. Systematic wind measurements at altitudes of 80-100 km using radio echoes from meteor trails. Phil. Mag. (7) 45, 471-490, 1954, Nr. 364. (Mai.) (Jodrell Bank Exp. Stat.) Verf. beschreibt ein funktechnisches Meßverfahren zur fortlaufenden Registrierung von Echos an meteor-bedingten Ionisationsspuren, welches sich in besonderem Maße für die Bestimmung der Windstärke und -richtung in der unteren Ionosphäre eignet. Die vorläufige Bearbeitung der im September und Oktober 1953 erhaltenen Messungen ergab in einem Fall (17./18. September) einen mittleren westlichen Wind von etwa 30 m/sec, der von einer ausgeprägten halbtägigen Periode überlagert war (Drehung des Windvektors v im Uhrzeigersinne). Im September traten sehr starke halbtägige Komponenten von 20-40 m/sec auf. Im Oktober zeigte sich neben einer Umkehr des vorherrschenden Windes (auf östliche Richtungen) auch eine ganztägige Periode von gleicher Intensität wie die Halbtägige. Insgesamt weisen diese periodischen Windanteile beträchtliche zeitliche Schwankungen in ihren Amplituden und Phasen auf. Neben den regelmäßigen Windänderungen wurden große irreguläre v-Schwankungen mit Richtungsänderungen von 360° und Geschwindigkeitsunterschieden bis zu mehreren Hundert Prozent innerhalb weniger Minuten beobachtet. H. G. Macht.

12673 R. N. Bracewell, J. Harwood and T. W. Straker. The ionospheric propagation of radio waves of frequency 30-65 kc/s over short distances. Proc. Instn. elect. Engrs. 101, 154-162, (Monograph Nr. 84 Radio Section) 1954, Teil 4 (Monographs) Nr. 6. (Febr.) In Cambridge wurden in den Jahren 1948/49 Sender in obigem Frequenzbereich beobachtet, deren Wellenzüge unter steilem Einfall in die Ionosphäre (Entfernungen bis 120 km) reflektiert wurden. Amplituden und Phasen der zwei einfallenden linear polarisierten Komponenten der Raumwelle wurden in bezug auf die Bodenwelle gemessen. Die Ergebnisse bei den Frequenzen 30, 43 und 65 kHz werden einzeln betrachtet und mit den früher bei 16 kHz gemachten Erfahrungen verglichen. Die Hauptergebnisse sind die folgenden: (a) die Veränderungen der Raumwelle von Tag zu Tag sind um so größer, je höher die Frequenz ist. (b) Dagegen ist der Wechsel der Reflexionshöhe beim Übergang von Tag auf Nacht für alle Frequenzen nahezu der gleiche (nachts 96, tags 77 km Reflexionshöhe). (c) Im Sommer sind die Amplituden der Raumwelle bei Tag und Nacht recht verschieden - dies im Gegensatz zu den Erfahrungen bei 16 kHz. (d) Eine Stunde vor Sonnenaufgang am Beobachtungsort trat ein plötzlicher Wechsel der Amplitude ein, acht Minuten nach demselben beobachtete man eine starke Phasenänderung. Im Sommer erfolgte etwa zwei

Stunden nach Sonnenaufgang ein zweiter starker Abfall der Amplitude. (e) Die Polarisation war für alle Frequenzen linkszirkular, starke Veränderung mit Tageszeit und Jahresgang wurden nicht beobachtet. (f) Anomale Phasenänderungen wurden gleichzeitig bei allen Frequenzen beobachtet. Eyfrig.

12674 Yulchiro Aono. On world-wide distributions of F2. Rep. Ionosph. Res. Japan 6, 69—78, 1952, Nr. 2. (Centr. Radio Wave Obs.) Ionisationskarten der F2-Schicht werden während vier Tagen im Mai 1948 für bestimmte Weltzeit-Stunden gezeichnet (soweit das bei der geringen Stationsdichte gelingt). Der Längeneffekt tritt als unterschiedliches Verhalten der beiden Hemisphären in Erscheinung. Während eines magnetischen Sturmes tritt eine Ionisationsabnahme von beiden Polgebieten her ein. Dabei gibt es weltweite Schwankungen mit einer Periode von einigen Stunden.

Sonnenflecken. S. auch Nr. 12619.

12675 R. Mühleisen. Die luftelektrischen Elemente im Großstadtbereich. Z. Geophys, Sonderband, 1953, S. 142—160. (Weißenau, Max-Planck-Inst. Phys. d. Stratosph.) Zur Untersuchung von Potentialgradient, Kleinionenzahl, Raumladungsdichte und Vertikalstrom wurden neue Meßgeräte mit kurzer Einstellzeit, hoher Empfindlichkeit und bequemer Bedienungsweise entwickelt. In den Außenbezirken von Stuttgart wurden drei feste Stationen in Hanglage eingerichtet und mit zwei beweglichen Stationen wurde an verschiedenen Stellen gemessen. Es ergab sich, daß an gestörten Orten nicht nur hohe Dichten von Kondensationskernen und Großionen, sondern auch Raumladungen festzustellen sind, die mit dem Wind treiben und sich mehrere Stunden halten können. Sie haben meist positives Vorzeichen. Gelegentlich kommen aber auch negative Raumladungen vor, die ihren Ursprung in chemischen Prozessen haben. Sprühende Hochspannungsleitungen bringen vollkommen unnormale Verhältnisse hervor.

12676 John H. Harley. Sampling and measurement of airborne daughter products of radon. Nucleonics 11, 1953, Nr. 7, S. 12-15. (Juli.) (New York, U. S. Atomic Energy Comm.) Es wird eine Methode beschrieben, nach der der Radongehalt von Luft durch Messung der Aktivität der Radonfolgeprodukte schnell und einfach bestimmt werden kann. Dabei wird die Luft durch ein Filter gesaugt, das über einem a-Szintillationszähler befestigt ist. Versuche mit Luft von bekanntem Rn-Gehalt ergaben, daß die Methode um den Faktor 2 zu kleine Werte ergibt, was auf Absorption von a-Strahlen im Filter und auf nicht vollständige Ablagerung der Rn-Folgeprodukte auf dem Filter zurückgeführt wird. Die untere Nachweisgrenze der Methode ist 5·10-15 Curie/Liter.

Radioaktivität der Atmosphäre. S. auch Nr. 11613, 11707, 11733.

Ursprung und Natur der Strahlung. S. auch Nr. 11779-11781.

Schauer, Stöße. S. auch Nr. 11570, 11571, 11575, 11581, 11582, 11585, 11587, 11589-11591, 11682, 11782, 11784-11786, 11788.

Čerenkov-Effekt. S. auch Nr. 12099.

Methoden. S. auch Nr. 1150

12677 Yves Le Grand, Jacqueline Lenoble et Bernard Saint-Guily. Etude de la pénétration de l'ultraviolet dans la mer. Ann. Géophys. 10, 59-63, 1954, Nr. 1.

(Jan./März.) (Paris, Inst. Océanogr.) Zum Studium der Eindringung von UV-Strahlung in das Meer wurde ein kleiner Spektrograph mit Quarzoptik in einem mit einem Quarzfenster versehenen Behälter benutzt. Die Verstellung des um eine Trommel gewickelten photographischen Films wurde durch einen 12 Volt-Motor gesteuert. Das Gerät funktionierte bis zu 50 m Tiefe zufriedenstellend Die mit den ersten Versuchen erhaltenen Resultate sind in Kurvenform wiedergegeben, im besonderen der Absorptionskoeffizient des Meeres pro m zwischen 4100 und 3200 Å.

12678 Robert R. Long. Some aspects of the flow of stratified fluids. I. A theoretical investigation. Tellus 5, 42-58, 1953, Nr. 1. (Febr.) (Johns Hopkins Univ.) Die Differentialgleichung für eine stationäre, zweidimensionale Strömung mit vertikalem Dichte- und Gesehwindigkeitsgefälle liefert nur dann eine eindeutige Lösung für das Strömungsfeld in Abhängigkeit von der Topographie des Bodens, über den die Strömung fließt, wenn eine Bedingung erfüllt ist. Als diese wird ermittelt, daß das kinetische Potential ein Maximum haben muß. Dem hierdurch nahe liegenden Gedanken eines Kriteriums für die Strömungslabilität wird im Spezialfall eines uniformen Grundstromes nachgegangen und gefunden, daß die Froude. Zahl 1/3 den überkritischen Bereich abgrenzt, der die Bildung von Wassersprüngen begünstigt.

12679 Ragnar Fjörtoft. On the changes in the spectral distribution of kinetic energy for twodimensional, nondivergent flow. Tellus 5, 225—230, 1953, Nr. 3. (Aug.) (Copenhagen, Univ.) In einer homogenen, divergenzfreien und reibungsfreien, zweidimensionalen Strömung — betrachtet als Integral über die ganze Erdoberfläche — können zeitliche Änderungen der kinetischen Energie nur so erfolgen, daß der anfängliche Betrag, der einem bestimmten Eigenwert (Größe der Störung) zugeordnet ist, sich nur durch eine Änderung der Beträge von Eigenwerten unterhalb und oberhalb davon ändern kann. Der Wechsel von kinetischer Energie nur in einer Richtung im Eigenwertspektrum ist unmöglich. In einem zweiten Kapitel werden die Verhältnisse bei Vorhandensein molekularer Viskosität berücksichtigt.

12680 Edward N. Lorenz. The interaction between a mean flow and random disturbances. Tellus 5, 238−250, 1953, Nr. 3. (Aug.) (Massachusetts Inst. Technol.) Die Umwandlung von kinetischer Energie der Störungen in diejenige des mittleren (Grund-)Stromes wird mit den Methoden der statistischen Hydrodynamik untersucht, wobei ein ganzes Kollektiv von Störungen betrachtet wird, von denen jede einzelne einem in jedem Falle gleich großen Grundstrom überlagert ist. Die Umwandlung erfolgt in Richtung Störung → Grundstrom, wenn letzterer von geringer zeitlicher und großzügiger räumlicher (Wellenlänge) Veränderlichkeit ist und für die Störungen das Umgekehrte gilt. Bei entgegengesetzten Verhältnissen erfolgt die Umwandlung in Richtung Grundstrom → Störung.

Wippermann.

12681 Bert Bolin. The adjustment of a non-balanced velocity field towards geostrophic equlibrium in a statified fluid. Tellus 5, 373—385, 1953, Nr. 3. (Aug.) (Stockholm, Univ.) In Erweiterung der Arbeiten von Cahn und Rossby werden die Angleichungsvorgänge in einer zwar inkompressiblen, jedoch geschichteten Strömung untersucht. Die Art der Angleichung ist abhängig von der Breite des Stromfeldes, sowie dem vertikalen Geschwindigkeits und Dichtegradienten. Besonders bei starkem vertikalen Dichtegradienten werden interne Wellen beträchtlicher Amplitude erzeugt; es ist auch die Ausbreitungsgeschwindigkeit ch

dieser so entstehenden Gravitationswellen wesentlich geringer ( $c_k < 0.05$   $c_0$  im Ozean) als diejenige  $c_0$  der Wellen, die bei der Angleichung der mittleren (über die Höhe gemittelten) Strömung erzeugt werden. Wippermann.

12682 R. Meissner. Der Einfluß von Luftdruckschwankungen auf den Grundwasserstand. Z. Geophys., Sonderband 1953, S. 161–180 (Frankfurt a. M., Univ., Inst. f. Meterol. u. Geophys.) In einem Brunnen im Palmengarten, Frankfurt a. M., dem kein Wasser entnommen wird, wird der Wasserstand fortlaufend registriert. Vergleiche mit gleichwertigen Feinmessungen des Luftdrucks lassen erkennen, daß der Wasserstand im Brunnen weitgehend vom Luftdruck abhängig ist und schnelle Luftdruckschwankungen mit großer Genauigkeit wiedergibt. Ursache dürften Druckunterschiede sein, die sich dadurch ausbilden, daß der auf dem Grundwasser im Boden lastende Luftdruck gegenüber dem Außendruck nachhinkt.

12683 Antoine A. Guntz. Adaptation à la mesure du débit des oueds nord-africains de la méthode colorimétrique au bichromate de sodium. C. R. Acad. Sci., Paris 236, 2423-2424, 1953, Nr. 25. (22. Juni.)

Seismische Messungen auf Eis. S. auch Nr. 11453, 11454.

Allgemeines. S. auch Nr. 11219.

12684 H. V. Neher. A barometer element for radiosondes. Rev. sci. Instrum. 24, 97 bis 98, 1953, Nr. 2. (Febr.) (Pasadena, Calif., Inst. Technol.) Um die Fehler der mechanischen Übertragung der Vergrößerung des Ausschlages von Druckdosen zu vermeiden, wird an die Dosen ein Draht befestigt, der unmittelbar auf einem vierfach gewickelten Keramikkörper Kontakte gibt. Über die Genauigkeit der Kontaktgabe wird nichts ausgesagt. Für den Bereich Boden bis 100 mm Hg stehen 16, von 100 bis 10 mm Hg drei Kontakte zur Verfügung.

12685 Chr. Junge. Bemerkungen zum atmosphärischen Aerosol. Angew. Meteorol. 1, 100, 1952, Nr. 4. (Jan.) (Frankfurt.) Der Größenbereich des atmosphärischen Aerosols erstreckt sich von den Kernradien  $10^{-7}$  bis  $10^{-8}$  cm. In den natürlichen Aerosolen mit Kernen größer  $5\cdot 10^{-6}$  cm gilt das Gesetz dN/dr =  $c_1/r^4$ . Diese Potenzverteilung scheint durch Koagulationsvorgänge bedingt zu sein. --Genauere Angaben folgen in späteren Arbeiten. Die m.

12686 S. Syono. On the formation of tropical cyclones. Tellus 5, 179—195, 1953, Nr. 2. (Mai.) (Tokyo Univ., Geophys. Inst.) Durch Lösung einer Störungsgleichung, die auf die Bedingungen eines Taifunes zugeschnitten ist, wird ein Kriterium für die Entstehung derselben abgeleitet. In dieses gehen ein die horizontalen und vertikalen Ausmaße der Störungen, die Schwerebeschleunigung, die Vorticity als Maß für die partikeldynamische Stabilität und die vertikale Instabilität. Um letztere in den dynamischen Gleichungen verwenden zu können, wurde zuvor eine Polytropen-Wechsel-Methode angegeben. Wippermann.

12687 G. Hellmann. Beitrag zur Zyklonentheorie. Met. Rdsch. 6, 41-45, 1953, Nr. 3/4. (März/Apr.) (Hamburg.) Aus der schon früher mitgeteilten Integralform der Vortieity-(Wirbel-)Gleichung wird ein Lösungsansatz abgeleitet, der die wesentlichen dynamischen Eigenschaften einer wandernden Zyklone wiedergibt. Durch Erweiterung dieses Ansatzes mit der Phasenverschiebung des Feldes mit der Höhe wird das Problem der Zyklogenese angeschnitten. Im Gegensatz zur

Wellenlängenabhängigkeit des Amplitudenwachstums in anderen Theorien ergibt sich eine Zeitabhängigkeit der Amplitude von der Phasengeschwindigkeit. Je nach dem Verhältnis zwischen steuernder Grundströmung und Phasengeschwindigkeit bleibt die Amplitude konstant, oder es treten Schwingungen zwischen Anfangsfeld und Neubildungsfeld auf (Stabilität), oder die Amplitude wächst exponentiell an (Instabilität). Welche Entwicklung eintritt, ist hydrodynamisch durch die Vorticity-Gleichung allein nicht zu bestimmen, sondern hängt noch thermodynamisch von der Verteilung der Wärmequelle und -senken ab.

12688 M. H. Rogers. The forced flow of a thin layer of viscous fluid on a rotating sphere. Proc. roy. Soc. (A) 224, 192-208, 1954, Nr. 1157. (22. Juni.) (London, King's Coll., Dep. Math.) Die Strömung einer zähen Flüssigkeit auf einer rotierenden Kugel wird als Modell für die über längere Zeiten gemittelte Strömung in der Erdatmosphäre benutzt. Die Dichte der Flüssigkeit wird als allein von ihrer Temperatur abhängig, die Strömung von der geographischen Breite unabhängig angenommen. Vernachlässigung der nicht-linearen Glieder in den Bewegungsgleichungen, die durch Reihenentwicklung nach einem geometrischen Parameter gelöst werden, ergibt für eine Temperaturverteilung gemäß einer Legendreschen Funktion zweiter Ordnung auf der Nordhalbkugel in allen Breiten eine von der Rotationsgeschwindigkeit abhängige, zonale West-Ost-Strömung und eine davon unabhängige meridionale Strömung in Nord-Süd-Richtung an der Kugeloberfläche, Süd-Nord-Richtung in größeren Höhen. Berücksichtigung der nicht-linearen Glieder ergibt Umkehr der zonalen Strömungsrichtung zwischen Äquator und 10° N. Hierfür ist allerdings ein verhältnismäßig hoher Zähigkeitswert Voraussetzung, so daß man für die Existenz des Ostwindgürtels einen Austausch von Impuls als wesentlich ansehen muß. Der Druck hat ein Maximum bei etwa 10° N.

12689 Hans Mollwo. Dampfdruck und Gewitter. Met. Rdsch. 6, 96-98, 1953, Nr. 5/6. (Mai/Juni.) (Frankfurt a. M.) Vergleich der aus langjährigem Beobachtungsmaterial in Frankfurt ermittelten Gewitter-Dampfdruck-Beziehung mit den entsprechenden Ergebnissen für Potsdam. Diskussion der Ergebnisse und ihrer Abweichungen voneinander.

H. Israël.

12690 Jean Riblet. Bilan calorifique de l'énergie effectivement versée par le rayonnement solaire direct en un lieu donné. Ann. Géophys. 10, 157—158, 1954, Nr. 2. (Apr./Juni.) (Lyon, Obs.) Fortsetzung der Untersuchungen, welche in C. R. 233, 803—804, 1951. — J. Phys. 13, 79—80, 1952. — Rev. de Géograph. de Lyon 27, 391—412, 1952, veröffentlicht sind, über die Messung der Dauer der Sonnenstrahlung und ihres Betrages unter Anwendung des "Perspectographe stéréographique" genannten Apparates. — Mit Hilfe einer stereographischen Projektion der allenfalls Schatten werfenden Gebäude kann man leicht mit einfachen geometrischen Zeichnungen die notwendigen Verbesserungen ermitteln. — Anwendung auf das Gelände der Sternwarte Parc-Saint-Maur. — Hinweis auf die einschlägige Arbeit von A. FOURNOL und R. CADIERGUES, Cah. du Centre scient. et techn. du Batiment. Cahier 32, 1949.

12691 Jean-Paul Bourgoin. Rapports scientifiques des expéditions polaires françaises N III 1. La réfraction terrestre dans les basses couches de l'atmosphère sur l'inlandeis groenlandais. Ann. Géophys. 10, 168—174, 1954, Nr. 2. (Apr./Juni.) Die Gleichförmigkeit des Terrains, dessen Krümmung der Erdkrümmung nahekommt, heftige Temperaturschwankungen und starke Strahlung sowie große Temperaturgradienten machen Grönland zum Studium des Strahlenganges besonders geeignet. Durch Messung des Temperaturgradienten wird

jeweils der Refraktionskoeffizient K bzw. der mittlere Refraktionskoeffizient  $K_{AB}$  entlang eines zwischen A und B verlaufenden Lichtstrahls bestimmt. Die wichtigsten Erkenntnisse sind: (a) Die am Morgen hohen Werte von  $K_{AB}$  nehmen mit zunehmender Temperatur ab, können sogar negativ werden und wachsen wieder gegen Abend; (b) die extremen Mittelwerte sind von der Größenordnung +0.5 und -0.1; (c) in der die Häufigkeitsverteilung der  $K_{AB}$ . Werte darstellenden Kurve sind die zwischen 0 und 0,2 gelegenen Werte die häufigsten — sie entsprechen einem Temperaturgradienten von nahezu 0; (d) die genannte Kurve ist unsymmetrisch, die Häufigkeit der Werte  $K_{AB} > 0.2$  ist größer als jene mit negativem  $K_{AB}$ ; (e) die Anzahl der vom Mittel stark abweichenden Werte von  $K_{AB}$  ist relativ sehr hoch (d. h. auch deren Streuung ist sehr groß). Verf. zieht daraus den Schluß, daß in Grönland mehr als irgendwo anders einseitige Visuren bei geodätischen Nivellements zu vermeiden sind.

W. Specht und K. Rühlicke. Bioklimatische Einflüsse (Aran) auf das Differentialblutbild gesunder und ultraschallbehandelter Individuen. Medizin.-meteorol. Hefte 1951, S. 58-66, Nr. 5. (Eching/Ammersee.)

12692 A. Schleusener. Der größte Ring bei Geländeverbesserung der Gravimetrie der Lagerstättengeophysik. Z. Geophys., Sonderband 1953, S. 33-36. K. Jung.

12693 Otto Förtseh. Beiträge zur Ausbreitung elastischer Oberflächenwellen. Z. Geophys., Sonderband 1953, S. 59—67. Der Vergleich von Oberflächenwellen, die durch Sprengung und mit Schwingungsmaschine erzeugt wurden, läßt erkennen, daß es sich um ein und dieselbe Art von Bodenbewegungen handelt, und zwar, wie die Dispersionskurve zeigt, um eine spezielle Art von Rayleigh-Wellen. Die beobachteten Absorptionserscheinungen werden auf gleitende Reibung zurückgeführt.

12694 0. Förtsch. Deutung von Dispersions- und Absorptionsbeobachtungen an Oberflächenwellen. Gerl. Beitr. Geophys. 63, 16—58, 1953, Nr. 1. (München, Univ., Inst. f. Angew. Geophys.) Seismische Beobachtungen von Maschinenschwingungen und Sprengungen auf dem Gelände des späteren Göttinger Flugplatzes lassen sich als spezielle Rayleigh-Wellen deuten, die sich in einer einem völlig starren Untergrund aufliegenden, 6 m dicken Deckschicht ausbreiten. Die Transversalwellengeschwindigkeit in dieser Schicht beträgt 165 m/sec. Die beobachteten Dispersionserscheinungen sind in guter Übereinstimmung mit der Theorie. Die Absorptionskonstanten erweisen sich als unabhängig von der Frequenz, wenn man den durchlaufenen Weg nicht in Kilometern, sondern in Gruppenwellenlängen mißt. Die Absorptionsbeobachtungen simmen nicht mit der Theorie des viskoelastischen Mediums überein; daher ist anzunehmen, daß die Gesteine des Untergrundes sehr geringe viskoelastische Eigenschaften haben und im wesentlichen als ideal elastisch anzusehen sind.

K. Jung.

12695 Norman Ricker and R. D. Lynn. Composite reflections. Geophysics 15, 30 bis 39, 1950, Nr. 1. (Jan.) Es wird die Entwicklung einer reflexionsseismischen Prospektionsmethode beschrieben, die auf der Benutzung der PS-Phase basiert. Diese Störwelle, die vom Schußpunkt zum reflektierenden Horizont als Dilatationswelle läuft und von dort zur Erdoberfläche als Scherwelle, wird von Horizontal-Geophonen aufgenommen. Sie wird auf dem Seismogramm in einem sonst ruhigen Bereich zwischen der Dilatationswelle und der Bodenwelle aufgezeichnet und ist nie von der letzteren verdeckt. Die Reflexion ist ganz klar und liefert die Beziehung von Fläche zu Fläche. Die Methode wird an einem

praktischen Beispiel ausführlich erläutert. Sie erscheint in Bereichen anwendbar, wo ein unbefestigter Boden sich unter der Erdoberfläche auf einer harten Unterlage erstreckt, der als Reflektor dient. Kriterien zur Identifizierung der Störung als zusammengesetzte Reflexion werden gegeben und die Vorteile und Grenzen der Methode besprochen.

Bd. 33, 10

12696 D. H. Clewell and R. F. Simon. Seismic wave propagation. Geophysics 15, 50-60, 1950, Nr. 1. (Jan.) Man beobachtet im allgemeinen, daß die Reflexionsenergie bei seismischen Prospektionsarbeiten hauptsächlich im Bereich von 20 bis 100 Hz liegt. Die Ursachen dieser Erscheinung werden ausführlich diskutiert.

12697 George Morris. Some considerations of the mechanism of the generation of seismic waves by explosives. Geophysics 15, 61-96, 1950, Nr. 1. (Jan.) Es wird der Mechanismus besprochen, durch den ein elastischer Impuls durch Explosion einer Ladung im Erdboden erzeugt wird. Der anfängliche Druck im Bohrloch ist von der Größenordnung einiger 100 Tonnen pro cm². Die plötzliche Belastung der Bohrlochwände verursacht eine Stoßwelle im Erdboden, deren Intensität viel größer ist, als sie der Erdboden ertragen kann, so daß die Welle bei der Durchbrechung des Bodens schnell an Energie verliert und in einer als kritischen Radius definierten Entfernung in einen elastischen Impuls übergeht. Dieser elastische Impuls wird merklich unverändert durch den Boden übertragen. Die mit einem Geophon ermittelte Grundschwingung ist die Synthese dieses durch Reflexionen und Refraktionen an den Grenzflächen geologischer Formationen veränderten Impulses nach Größe und Laufzeit längs des Weges, den die Komponenten genommen haben. Obgleich es an quantitativer Information mangelt, wurde der Versuch unternommen, einen solchen Impuls auf verschiedenen Stufen seines Laufes auszuwerten, damit die darin enthaltene physikalische Größe abgeschätzt werden kann. Dobberstein.

12698 P. Hazebroek. Note on the analysis of oblique reflection data. Geophysics 15, 70—79, 1950, Nr. 1. (Jan.) Es wird eine streng geometrische Lösung des Problems der Ortsbestimmung und der Orientierung einer Schicht aus Beobachtungen an einer Kreuzungsfläche unter der Annahme linearer Geschwindigkeitsverteilung angegeben.

Dobberstein.

12699 L. Mintrop. Die Entwicklung der Sprengseismik. Z. Geophys., Sonderband 1953, S. 101-122. K. Jung.

12700 W. Buchheim. Das magnetische Feld einer geradlinigen Wechselstromleitung auf homogen leitendem Untergrund und die Messung der elektrischen Bodenleitfähigkeit durch Induktion. Z. Geophys., Sonderband, 1953, S. 123-135. (Freiberg, Inst. Angew. Geophys.) Theoretische Untersuchungen zu den im Titel genannten Fragen.

K. Jung.

12701 J. E. White. Pressure in a fluid cylinder due to an external sound field. J. acoust. Soc. Amer. 23, 143, 1951, Nr. 1. (Jan.) (Kurzer Sitzungsbericht.) (Dallas, Tex., Magnolia Petroleum Co.) Schallmessungen in beliebiger Tiefe in der Erde benötigen zu ihrer Durchführung zweckmäßigerweise stets mit Flüssigkeit gefüllte Bohrlöcher. Der Verf. beschreibt eine Methode, die eine Berechnung der an jeder Stelle des Bohrloches zu erwartenden Schallwellenform gestattet, die einer Kugelwelle in der Erde zukommt.

Riedhammer.

12702 Karl Jung. Zur Bestimmung der Bodendichte nach dem Nettleton-Verfahren.
 Z. Geophys., Sonderband 1953, S. 54-58. (Clausthal, Bergakad., Geophys. Inst.)
 K. Jung.

## Stoffgliederung der Physikalischen Berichte, Heft 10, 1954

I + 23.1	igemeines .	Seite			Dette
1.	Allgemeines	2517	8.	Ultrastrahlung	2621
9	Lehrbücher	2517	Q.	Atombau	2624
3	Biographisches	2520		Molekülbau	2624
				Gase und Dämpfe	2628
	Unterricht				2629
3.	Mathematik	2524		Flüssigkeiten	2029
6.	Relativitätstheorie	2529	13.	Anisotrope Flüssigkeiten,	0/00
7.	Quantentheorie	2531		Gläser usw.	2630
8.	Fortbildungen der Quanten-		14.	Kristalle	2630
	theorie	2539	15.	Grenzflächen und dünne	
9.	Allgemeine Theorie			Schichten	2643
	Philosophische Grenzfragen	et annual services	16.	Disperse Systeme	2648
	Allgemeine Konstanten	2540			
	Dimensionen, Maßsysteme	2540			
	Maßeinheiten	2541	V EL	ktrizität und Magnetismu	Q
	Meßfehler	2541	V. EK	meriateat una magnetisma	3
	Labortechnik		1.	Allgemeines	
13.	Dabortechure	2071	2.	Elektrostatik	2649
			3	Magnetostatik	
TT Me	chanik		A.	Elektrodynamik	2649
II. MAC	CHRIIK		2	Dielektrike	2650
1.	Allgemeines	Trainers.	3,	Dielektrika	
2	Mechanik fester Körper	2545	0.	Elektronenleiter	
	Mechanik gasförmiger und flüs-		4.	Supraleitung	2654
٥.		2549		Ionenleiter, Halbleiter	2656
	siger Körper	2553	9.	Leitung in Gasen	2669
	Technische Mechanik		10.	Grenzflächen	2672
	Technische Hydrodynamik	2554	11.	Magnetismus	2674
	Technische Aerodynamik	2555	12.	Meßtechnik, Instrumente	2682
	Ballistik		13.	Schwachstromtechnik	2683
8.	Reibung	2556		Starkstrom- und Hochspan-	
				nungstechnik	2685
			15.	Röhrentechnik	2686
III. W	ärme		16.	Umrichtertechnik	
				Röntgentechnik	
1.	Allgemeines	2556		.,,.,,,,	
	Theoretische Thermodynamik.				
3.	Thermische Zustandsgleichung	2558	VI On	. 21.	
4.	Kalorische Zustandsgrößen	2559	VI. Op	tik.	
5.	Wärmeleitung, Wärme-		1.	Allgemeines	2687
	austausch	2561	2.	Interferenz, Beugung, Streuung	
6.	Hygrometrie	_	3.	Brechung, Dispersion, Refle-	
	Wärmetechnik	2564	٠.		2691
	Gleichgewichte	2565	4	Geometrische Optik	2692
	Grenzflächen				2693
	Reaktionskinetik	2568		Kristalloptik, Polarisation	
10.	Reaktionskinetta	2000		Optik bewegter Körper	0/02
				Meßtechnik, Instrumente	2693
IV. An	fbau der Materie			Lichttechnik	2700
	and der manerale			Photographie	2703
1.	Allgemeines		10.	Anregung in Gasen	2704
2.	Elementarteilchen	2571		Atomspektren	2706
3.	Korpuskularstrahlen	2577	12.	Molekülspektren	2711
	Atomkerne		13.	Raman-Effekt	2722
	Kernzerfall		14.	Optik kondensierter Phasen	2723
	Kernspektren			Röntgen-Optik	2730
	Kernkräfte			Photochemie	2733
	Tellusiane		20.		

VII. Schwingungen aller-Art	Seite		Seite
Allgemeines     Mechanische Schwingungen     Schall, Schallausbreitung     Schallerzeugung, Schallnachweis, Schallaufzeichnung     Ultraschall	2734 2735 2735 2738 2739	5. Physiologische Optik, Farben- lehre	2768 2768 2768 2771
6. Elektromagnetische Wellen 7. Antennen 8. Fortleitung elektrischer Schwingungen 9. Funktechnik 10. Fernsehen	2741 2743 2743 2746 2748	2. Kosmogonie 3. Sternaufbau	2777 2777 2777 2777 2779
VIII. Werkstoffe  1. Allgemeines 2. Werkstoffprüfung 3. Metalle, Legierungen 4. Keramik, Gläser	2748 2753 2755	6. Außergalaktische Objekte 7. Sonne	2781 2785 2789
5. Gesteine, Mineralien 6. Organische Werkstoffe 7. Brennstoffe, Öle, Schmierung 8. Sonderwerkstoffe 9. Technologie 10. Technischer Einsatz	2756 2759 2760 2761	3. Erdkruste, Seismik, Vulka- nismus 4. Erdmagnetismus	2790 2792 2794
IX. Biophy sik  1. Allgemeines 2. Mechanische und akustische Fragen	2761 2765	5. Nachthimmellicht, Ionosphäre. 6. Luftelektrizität 7. Ultrastrahlung 8. Gewässer 9. Atmosphäre	2797 2799 2799 2799 2801 2803

## Namenregister zu Heit 10, Band 33, 1954, der Physikalischen Berichte

Abdelnabi, I 2669	Aurand, K 2773	Bauer, A 2671	Biermann, L 2780
Achter, M. R 2639	Ayant, Y 2678	Baumann, K.	Bijl, A 2558
Ackerman, E 2766		2573, 2620	Bilby, B. A 2643
Adair, R. K 2611	Babcock, H. W.	Beach, L. A 2730	Binns, J. E 2579
Adams, K. B 2707	2782, 2787	Beakley, W. R 2544	Blaauw, A 2779
Aggarwal, R. R. 2690	Babits, V. A.	Beall, B. S 2686	Blacet, F. E 2716
Agnew, J. T 2772	2697, 2748	Beals, C. S 2780	Black, P. J 2634
Ajzenberg, F 2611	Backer, R. F 2573	Beams, J. W 2642	Blackman, M 2632
Albert, L 2731	Backovsky, J. 2732	Beattie, I. R 2635	Blackwell, H. R. 2770
Alder, B. J 2629	Backus, R. C 2764	Becker, H 2763	Blanchard, C. H. 2590
Alexander, P 2758	Bähler, W. T 2685	Becker, U 2787	Blanchi, G 2667
Alke, R. J 2686	Baez, A.V. 2672, 2691	Bedel, B 2790	Blankenburg, G.
Alleock, G. R 2535	Bailey, E. A. jr., 2730	Beenakker,	2662, 2663
Allen, J. R 2588	Bailey, M 2638	J. J. M 2542	Blaser, J. P 2619
Almond, M 2797	Baird, K. M 2688	Beer, O 2585	Blau, H. H. jr 2712
Alpern, M 2768	Baker, B. O 2583	Behrmann, H., 2542	Blau, M 2609
Altenburg, K 2793	Baker, J. M 2601	Beitz, R. C 2694	Bleaney, B 2601
Alter, H. W 2720	Baker, M. R 2697	Belcher, E. H 2700	Bloom, M 2679
Altrogge, W 2553	Baker, R. F 2584	Belinfante, F. J. 2572	Bock, R 2796
			Bodenstedt, E. 2577
Amelinckx, S 2635	Baker, S. C 2752 Bakhshi, N. N 2738		Boehm, F 2619
Amorés, J. L 2524		Belser, R. B. 2646, 2647	
Ancochea, G 2528	Balaguer, F. S. 2527		
Andersen, E 2613	Baldes, E. J 2765	Belz, L. H 2565 Bemrose, J 2796	Böhm-Vitense, E. 2785
Andersen, H. C., 2565	Baldus, H 2660		Böer, K. W 2685
Anderson, C. D., 2576	Ball, F. L 2644	Benade, A. H 2571	Boerdijk, A. H 2687
Anderson, J. R., 2570	Ball, R. M 2609	Bénard, J 2568	Böttger, O 2663
Anderson, T. F.	Ballam, J. 2576, 2622	Benda, H 2673	Bölin, B 2800
2523, 2584	Ballard, S. S.	Beneking, H 2660	Bolton, H. L 2696
Anderson, W 2700	2563, 2697	Bengston, J 2588	Bommel,
Andersson, G 2608	Ballinger, R. A., 2532	Bennett, A. I. jr. 2747	A. J. van 2638
Andervont, H.B. 2764	Balzanelli, A. A. 2688	Bennett, J. E 2678	Borchardt, W 2658
Angell, C. E 2595	Bang, F. B 2764	Bennett, R. R. 2529	Borgnis, F 2734
Angenheister,	Barbour, I. G 2524	Benson, F. A 2682	Borgnis, F. E 2735
G. † 2547	Barkle, J. E 2686	Benson, K. B 2748	Bothe, W. 2580, 2590
Angenheister,	Barleben, G 2523	Berckhemer, H., 2645	Boulanger, P 2763
G. H. † 2520	Barnes, C. B 2564	Berg, H 2797	Bouligand, G 2528
Anger, H. O 2763	Barnes, G. W 2555	Bergmann, E. D. 2717	Bouman, M. A.
Aniansson, G 2589	Barnes, R. F 2709	Berman, R 2562	2769, 2770
Aono, Y 2799	Barnes, R. G 2706	Bernard, R 2646	Bourgoin, JP., 2802
Apstein, M 2745	Barnes, S. W 2595	Bernhard, W 2765	Bouteloup, P 2770
Arago, F 2522	Barr, A. E. de 2564	Berning, P. H. 2692	Bovey, L. F. H.
Argan, P. E 2596	Barr, E. S 2524	Bernstein, R. B. 2717	2714, 2718
Arndt, W. 2702, 2703	Barreau, P 2647	Bertanza, L 2582	Bowers, K. D 2601
Arndt, U. W 2772	Barriol, M. J 2624	Bertaut, E. F 2675	Boyd, G. E 2566
Arnold, J. R 2561	Baroncini, D 2539	Berthier, G 2720	Boyd, H. C 2637
Arnoult, R 2650	Barrow, R. F.	Bertocci, U 2667	Boyd, M. J 2772
Arnowitt, R 2536	2713, 2714	Bertotti, B 2529	Boynton, R. M., 2770
Arroe, H 2709	Bartel, A 2695	Bethell, D. E 2715	Bozza, G 2759
Ascoli, R 2688	Basinski, Z. S 2559	Betz, A 2521	Bracewell, R. N. 2798
Asselmeyer, F. 2731	Baskins, L. L 2691	Bevillard, P 2569	Brachman, M.K. 2532
Antbury, W. T 2765	Bass, A. M 2717	Bichsel, H 2606	Bradley, R. C 2587
Aston, J. G 2561	Bassett, H. G 2747	Bickford, F. A. 2592	Bradley, S. G 2511
Atherton, A 2684	Bassompierre, A. 2674	Bidwell, J. B 2748	Braithwaite,
Atkinson, R. d'E. 2789	Bates, D. R 2714	Biegelmeier, G. 2701	J. K 2543
Atoji, M 2636	Batzel, R. E 2604	Bieri. R 2600	Brandstaetter, F. 2668
,			

Brandstätter, M. S Bransden, B. H. S		No. 20 22 22			W 11 1 10 10 10 10	
Bransden, B. H.	2038	Busso, R. H 273	30 (	Columbe, M. J 2584	Deibel, P. V 20	696
	2586	Busso, R. H 273 Buyle-Bodin, M. 263	78 (	Comsa. J 277	Dekeyser, W 26	635
Braner D	2726	,		Condit I R I 255	Delénine M 25	734
Brauer, P	2120			Condit, I. R. I 255	Deteptine, Mr a.	103
Brdicka, R	2667	Calderwood,	•	Condon, E. U 2524	Delgado, R. H. , 2:	599
Brehm, R. K	2697	G. F. N 255	51 (	Conn., G. K. T. 2541 Conway, B. E. 2734 Cook, A. H 2792	Delbeau, F 27	789
Preiton beneau F	0691		20 6	Comment 18 E 973/	Danuas A R T 25	504
Dreitenberger, L.	2021	Callanay, J 253	30	JOHWRY, D. E 2734	Denues, A. R. 1, 2,	304
Breitling, G 2 Brenig, W 2 Brenner, S 2	2645	Calvin, M 272	20 (	Cook, A. H 2792	Deruyttere, A. 26 Descombes, R. 25	642
Duania W	1622	Calzolari, M. L., 257	75 6	Cooke, A. H 2680	Descombes R 25	594
Brenig, W 2	2033	Carzolari, M. L., 23	40	300Ec, A. II 2000	Descombes, M a.	323
Brenner, S 2	2591	Canac, F 273	37	Coomes, E. A.	De-Shalit, A.	
Breton, J 2 Brewer, W. L 2 Bridge, H 2	2743	Canac, F 273 Canody, L. J 275 Canzani, R 276	5.2	2643, 2673		612
Y2 YV Y 0	1704	C	/ P &	C C D 0704	Descripto I 0	733
Brewer, W. L , 2	2704	Canzani, R 276	05	Looper, G. D 2720	Despujols, J 27	133
Bridge, H. 2	2572		07 (	Cooper, J. N 2524	De Staebler,	
Dairelah C		Carlin, O. R 251 Carlson, B. C 259	12 6	Cooper, C. D 272(Cooper, J. N 252(Cooper, J. N	H. jr. 25 Devienne, F. M. 26	579
Briegleb, G 2	3119	Cariin, O. R 25	14	Jordier, 5 255	_ **: )**	314
Brigando,		Carlson, B. C 259	93 (	Corey, R. B 263	Devienne, F. M., 20	646
	1698	Carman, P. C 264	45 6	Cornelius B C 257	Devons, S 26	621
Mile J	2040	Carman, F. C 20	10	301MeHub, 24. Ci., 201-	D'	
Mile J 2 Brimley, K. J 2	2543	Carrelli, A 255 Carswell, D. J. 265	52	Jorre, Y. le 2547, 2057	Diamond, R. M. 26	614
Brink, G. van den 2	2582	Carswell, D. J. 265	59 (	Coulomb, J 2796 Courant, H 2572	Diaz, J. M 25 Dickey, F. P.	526
D: 1 C 1 C	3770	C D E . OF	22	Course A XX 0555	Disher E P	
Brink, G. van den 2	6110	Carter, D. S 253	33	Courant, H 2579	Dickey, F. F.	
Brinkley, T. A 2	2604	Canton C E 963	36 (	Couture-	2706, 27	712
Brinkley, T. A 2 Brinkman, H. C. 2	2027	Carter, R. O 268 Casals, J. M 252 Casals, J. M 252	0.4			541
Drinkman, A. C. 2	6301	Carter, R. U 200	34	Mathieu, L. 2723 Covington, A. E.	Dighton, D.I.It. 20	771
Brion, H 2	2537	Casals, J. M 252	29 (	lovington, A. E.	Diller, D. E 20	615
Brix, P. 2 Broda, E. 2 Brode, R. B. 2 Brodersen, K. 2	2710	Caucherty, B 275 Cazenave, R 252 Cennamo, F 255	52	2787, 2788	Diller, D. E 26 Dilworth, C 25 Dilworth, C. C 26	575
73 1 72	0.001	C B	00 4	7 10 107	Dilworth C C 96	622
Broda, E 2	1867	Cazenave, R 252	29 (	Cowan, E. W 2576	Dilworth, C. C. , 28	000
Brode, R. B. 2	2622	Cennamo, F 255	52 (	Craggs, J. D.	Dimmick, F. L.	
Produces V	1625	Carabina E	20	9695 9676	2769, 27	770
Brodersen, K 2 Brodie, W. D 2 Broecker, W. S 2 Brooks, R. A 2 Broser, W 2 Broten, N. W 2 Brousse, P 2	1032	Ceschino, F 252	49	2625, 2676	2109, 21	110
Brodie, W. D.	2617	Chakraborty,	(	Craig, R 2699 Craig, R. D 2670 Crathorn, A. R 2773	Dingle, R. B.	
Describes W/ 6 0	1600	K. P 276	(2)	Tuois D D 9676	2680, 26	602
Drucker, W. S., 2	1002		00	marg, 11. 20 2011	71 7 1 7 00	
Brogren, G 2	2540	Chakravarti,	- (	Grathorn, A. R., 2772	Dirac, P. A. M 25	534
Brooks R A 9	1665	S. C 263	3.8	Crawford, J.H. jr. 2669	Diven, B. C 26	613
DIOURN, 21. 71. , , 2	.000				D:-:4 W B 96	277
Broser, W 2	2719	Challande, R 260		Crittenden,	Dixit, K. R 25 Dizer, M 27 Dmochowski, L.	311
Broten, N. W. 2	2787	Chalvet, O 256	58	E. C. jr 2647 Crouch, M. F 2615	Dizer, M 27	788
D	1504	Chamberlain,		"nough W F 2616	Dmochowski I	
Drousse, F 2	320	сцапіренати,		3. Ouch, M. F 2010	Dillocitowski, Li.	
Brovetto, P 2	1601	J. W 279	97 €	Cunliffe, A 2742	2764, 27	105
Browder F 9	597	Chapman, G. B., 258	24 (	urtis, A. R 2530	Doberty, V. J. 27	770
Brousse, P 2 Brovetto, P 2 Browder, F 2 Brown, A. R. G. 2	044		,,,	T TO TE OCA	Dobernann, H. 26 Dodson, H. W.	605
Brown, A. R. G. 2	648	Chari, S. S 274	10 C	usters, J. F. H., 2644	Dobermann, n., 20	000
Brown, G. E 2 Brown, K. L 2 Brown, M. B 2 Brüchner, H. J 2	591	Charles, B 252	27 (	utolo, M 2742	Dodson, H. W.	
Y) W T O	105	Ch 1 4 075	0 6	zekalla, J 2719	2786, 27	799
Brown, K. L 2	005	Charlesby, A 275	8	zekana, J 2715	2100, 21	100
Brown, M. B 2	774	Charlesby, A 275 Charrueau, A 252	28		Doetsch, G 25 Dokoupil, Z 25 Dolbeault, P 25	521
Britishney W T 2	710	Chauma C 259	2 1	)alby, F. W 2712	Dokoupil, Z. 25	542
Drucuner, II. J., 2	117	Chaume, G 258	) J		D 11 1. 70	-00
Brunn, N. tv. de		Chavasse, P 273	59 J	Dalgarno, A.	Dolbeault, P 25	528
2524, 2525, 2 Bruins, E. M 2	526	Chen, F. F 259 Chester, M. C 264	3.5	2586, 2713	Domine-Gerges,	
70 1 77 78 0	520	Cl . N. C . O.	, , Y	D E 9706	Mma M 26	696
Bruins, E. M 2	528	Chester, M. C. , 204	10 T	Damon, P. E 2792	Mme M 26	020
Bryden, J. H 2	636	Choudbury, N.K. 272	2.7 I	Danby, C. J 2625	Donaldson, R. , 27	728
Bushanan T I 2	650	Chucklian M 952	0 O	Daniel, H. 2580, 2610	Donovan B 26	653
Buchanan, 1. J. 2	052	Chretien, M 255	) y	Janiel, R. 2300, 2010	Donaldson, R. 27 Donovan, B. 26	000
Buchheim, W. , 2	804	Chrétien, M 253 Christian, J. W. 255 Churchill, J. L. W.	59 I	Daniels, J. M 2601	Dossier, Mile B., 20	693
Buchholz W 9	776	Churchill T. T. W	Г	Daniels, R. D 2647 Darby, J. F 2542	Dothie, H. J 26	636
Duchinois, W		CHARLEST OF ALL TO			- A	
	055	2618, 262	(i) T			710
				Darby, J. F 2542	Douglas, A. E 27	712
Bühler, H. 2	133	Chvoikova, E. 279	1/ 1	Darby, J. F 2542 Darling, R. T. S. 2714	Douglas, A. E 27 Douzou, P 27	712
Bühler, H 2	703	Chvojkova, E. 279	17 L	Darling, R. T. S. 2714	Douglas, A. E. 27 Douzou, P 27 Drenth, I	712
Bühler, H 2 Bullen, K. E 2	793	Chvojkova, E. 279 Cini, G 260	1 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K.	Douglas, A. E. 27 Douzou, P 27 Drenth, J 26	712
Bruins, E. M 2 Bryden, J. H 2 Buchanan, T. J. 2 Buchheim, W. 2 Buchholz, W 2 Buckel, W 2 Bühler, H 2 Bullen, K. E 2 Bullough, R	793 643	Chvojkova, E 279 Cini, G 260 Clark, A. C 253	1 I 35	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524	Douzou, P 27 Drenth, J 26 Drenth, W 26	712 763 635 635
	753 1793 1643	Chvojkova, E. 279 Cini, G 260 Clark, A. C 253 Clarke, W. W. F. 274	101 I 135	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524	Douzou, P 27 Drenth, J 26 Drenth, W 26 Drescher, H 25	712 763 635 635
Bungenberg de	793	Chvojkova, E. 279 Cini, G 260 Clark, A. C 253 Clarke, W. W. H. 274	1 I 35	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2575	Douzou, P 27 Drenth, J 26 Drenth, W 26 Drescher, H 25	712 763 635 635
Bungenberg de	762	Chvojkova, E. 279 Cini, G 260 Clark, A. C 253 Clarke, W. W. H. 274 Clegg, J. A 279	1 I 35 14 I 17 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2575	Douzou, P 27 Drenth, J 26 Drenth, W 26 Drescher, H 25	712 763 635 635
Bungenberg de	762	Cini, G 260 Clark, A. C 253 Clarke, W. W. H. 274 Clegg, J. A 279 Cleland, J. W 266	1 I 35 14 I 07 I 55 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2575 Dash, J. G 2562 Daudel, R. 2537, 2568	Douzou, P 27 Drenth, J 26 Drenth, W 26 Drescher, H 25	712 763 635 635
Bungenberg de Jon, H. G 2 Burbidge, E. M.	762	Cini, G 260 Clark, A. C 253 Clarke, W. W. H. 274 Clegg, J. A 279 Cleland, J. W 266	1 I 35 14 I 07 I 55 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2575 Dash, J. G 2562 Daudel, R. 2537, 2568	Douzou, P 27 Drenth, J 26 Drenth, W 26 Drescher, H 25	712 763 635 635
Bungenberg de Jon, H. G 2 Burbidge, E. M. 2782, 2	762	Cini, G	1 I 35 14 I 17 I 15 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G. 2575 Dash, J. G. 2562 Daudel, R. 2537, 2568 Daunt, J. G.	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 26	712 763 635 635 556 702 544 668
Bungenberg de Jon, H. G 2 Burbidge, E. M. 2782, 2 Burbidge, G. R.	762	Cini, G	11 I 135 14 I 107 I 105 I 13	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Darcola, G 2573 Dash, J. G 2562 Daudel, R. 2537, 2568 Daunt, J. G 2562, 2564	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 26 Drummond, G. 27	712 763 635 635 556 702 544 668 713
Bungenberg de Jon, H. G 2 Burbidge, E. M. 2782, 2 Burbidge, G. R.	762	Cini, G	11 I 135 14 I 107 I 105 I 13	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Darcola, G 2573 Dash, J. G 2562 Daudel, R. 2537, 2568 Daunt, J. G 2562, 2564	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Dresler, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 26 Drummond, G. 27 Dubbis L. F. 27	712 763 635 635 556 702 544 668 713
Bungenberg de Jon, H. G 2 Burbidge, E. M. 2782, 2 Burbidge, G. R. 2782, 2	762	Cini, G	1	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2562 Daudel, R. 2537, 2568 Daunt, J. G. 2562, 2564 Davidon, W. C 2609	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Dresler, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 26 Drummond, G. 27 Dubbis L. F. 27	712 763 635 635 556 702 544 668 713
Bungenberg de Jon, H. G 2 Burbidge, E. M. 2782, 2 Burbidge, G. R. 2782, 2 Burch, P. R. J.	762 783 783	Cini, G	11 I 135 I 14 I 107 I 105 I 13 I 18 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2562 Daudel, R. 2537, 2566 Daudel, R. 2537, 2566 Daudon, J. G. 2562, 2564 Davidson, W. C. 2609 Davidson, J. P 2571	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Dresler, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 26 Drummond, G. 27 Dubbis L. F. 27	712 763 635 635 556 702 544 668 713
Bungenberg de Jon, H. G 2 Burbidge, E. M. 2782, 2 Burbidge, G. R. 2782, 2 Burch, P. R. J.	762 783 783	Cini, G	01 I 35 I 14 I 107 I 105 I 103 I 18 I 18 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2575 Daudel, R. 2537, 2568 Daudel, R. 2537, 2568 Davidson, J. P. 2571 Davidson, J. P. 2572 Davidson, P. M. 2672	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 26 Drummond, G. 27 Dubois, JE. 27 Dudziak, W. 25 Dürschner, H. 27	712 763 635 635 702 544 668 713 722 572
Bungenberg de Jon, H. G 2 Burbidge, E. M. 2782, 2 Burbidge, G. R. 2782, 2 Burch, P. R. J.	762 783 783	Cini, G	01 I 35 I 14 I 107 I 105 I 103 I 18 I 18 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2575 Daudel, R. 2537, 2568 Daudel, R. 2537, 2568 Davidson, J. P. 2571 Davidson, J. P. 2572 Davidson, P. M. 2672	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 26 Drummond, G. 27 Dubois, JE. 27 Dudziak, W. 25 Dürschner, H. 27	712 763 635 635 702 544 668 713 722 572
Bungenberg de Jon, H. G 2 Burbidge, E. M. 2782, 2 Burbidge, G. R. 2782, 2 Burch, P. R. J.	762 783 783	Cini, G	01 I 35 I 14 I 107 I 105 I 103 I 18 I 18 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2562 Daudel, R. 2537, 2568 Daunt, J. G. 2562, 2564 Davidon, W. C. 2609 Davidson, J. P. 2571 Davidson, P. M. 2672 Davies, B. F 2744	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 26 Drummond, G. 27 Dubois, JE. 27 Dudziak, W. 25 Dürschner, H. 27 Duffieux, P. M. 26	712 763 635 635 556 702 544 668 713 722 795 688
Bungenberg de Jon, H. G 2 Burbidge, E. M. 2782, 2 Burbidge, G. R. 2782, 2 Burch, P. R. J.	762 783 783	Cini, G	01 I 35 I 14 I 107 I 105 I 103 I 18 I 18 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2575 Daudel, R. 2537, 2568 Daudel, R. 2537, 2568 Davidson, W. C. 2609 Davidson, J. P. 257 Davidson, P. M. 2672 Davies, B. F. 2747 Davies, B. F 2747	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 26 Drummond, G. 27 Dubois, JE. 27 Dudziak, W. 25 Dürschner, H. 27 Duffieux, P. M. 26	712 763 635 635 702 544 668 713 722 572
Bungenberg de Jon, H. G 2 Burbidge, E. M. 2782, 2 Burbidge, G. R. 2782, 2 Burch, P. R. J.	762 783 783	Cini, G	01 I 35 I 44 I 07 I 65 I 103 I 8 I 8 I 8 I 94 I 97 I 22 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2562 Daudel, R. 2537, 2566 Daudel, R. 2537, 2566 Davidson, J. C 2602 Davidson, J. P 2571 Davidson, P. M 2672 Davies, B. F 2747 Davies, M	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 36 Drummond, G. 27 Dubois, JE. 27 Dudziak, W. 25 Dürschner, H. 27 Duffieux, P. M. 26 Duffus, H. J. 26	712 763 635 635 556 702 544 668 713 722 795 688
Bungenberg de Jon, H. G 2 Burbidge, E. M. 2782, 2 Burbidge, G. R. 2782, 2 Burch, P. R. J.	762 783 783	Cini, G	01 I 35 I 44 I 07 I 65 I 103 I 8 I 8 I 8 I 94 I 97 I 22 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2562 Daudel, R. 2537, 2566 Daudel, R. 2537, 2566 Davidson, J. C 2602 Davidson, J. P 2571 Davidson, P. M 2672 Davies, B. F 2747 Davies, M	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 36 Drummond, G. 27 Dubois, JE. 27 Dudziak, W. 25 Dürschner, H. 27 Duffieux, P. M. 26 Duffus, H. J. 26	712 763 635 635 556 702 544 668 713 722 795 688
Bungenberg de Jon, H. G 2 Burbidge, E. M	762 783 783 772 608 680 604	Cini, G. 260 Clark, A. C. 253 Clarke, W. W. H. 274 Clegg, J. A. 279 Cleland, J. W. 266 Clerc, Mile AM. le 277 Cleveland, F. F. 2717, 271 Clewell, D. H. 280 Clusius, K. 256 Coates, W. A. 277 Cobble, J. W. 2566, 256	01 I 35 I 44 I 07 I 65 I 103 I 8 I 8 I 8 I 94 I 97 I 22 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2562 Daudel, R. 2537, 2566 Daudel, R. 2537, 2566 Davidson, J. C 2602 Davidson, J. P 2571 Davidson, P. M 2672 Davies, B. F 2747 Davies, M	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 36 Drummond, G. 27 Dubois, JE. 27 Dudziak, W. 25 Dürschner, H. 27 Duffieux, P. M. 26 Duffus, H. J. 26	712 763 635 635 556 702 544 668 713 722 795 688
Bungenberg de Jon, H. G 2 Burbidge, E. M	762 783 783 772 608 680 604	Cini, G	01 I 35 I 44 I 07 I 65 I 103 I 8 I 8 I 8 I 94 I 97 I 22 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2562 Daudel, R. 2537, 2566 Daudel, R. 2537, 2566 Davidson, J. C 2602 Davidson, J. P 2571 Davidson, P. M 2672 Davies, B. F 2747 Davies, M	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 36 Drummond, G. 27 Dubois, JE. 27 Dudziak, W. 25 Dürschner, H. 27 Duffieux, P. M. 26 Duffus, H. J. 26	712 763 635 635 5556 702 544 668 713 722 795 688 680
Bungenberg de Jon, H. G	762 783 783 772 608 680 604	Cini, G	01 I 35 I 44 I 07 I 65 I 103 I 8 I 8 I 8 I 94 I 97 I 22 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2562 Daudel, R. 2537, 2566 Daudel, R. 2537, 2566 Davidson, J. C 2602 Davidson, J. P 2571 Davidson, P. M 2672 Davies, B. F 2747 Davies, M	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 36 Drummond, G. 27 Dubois, JE. 27 Dudziak, W. 25 Dürschner, H. 27 Duffieux, P. M. 26 Duffus, H. J. 26	712 763 635 635 5556 702 544 668 713 722 795 688 680
Bungenberg de Jon, H. G	762 783 783 772 608 680 604	Cini, G	01 I 35 I 44 I 07 I 65 I 103 I 8 I 8 I 8 I 94 I 97 I 22 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2562 Daudel, R. 2537, 2566 Daudel, R. 2537, 2566 Davidson, J. C 2602 Davidson, J. P 2571 Davidson, P. M 2672 Davies, B. F 2747 Davies, M	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 36 Drummond, G. 27 Dubois, JE. 27 Dudziak, W. 25 Dürschner, H. 27 Duffieux, P. M. 26 Duffus, H. J. 26	712 763 635 635 5556 702 544 668 713 722 795 688 680
Bungenberg de Jon, H. G	762 783 783 772 608 680 604	Cini, G	01 I 35 I 44 I 07 I 65 I 103 I 8 I 8 I 8 I 94 I 97 I 22 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2562 Daudel, R. 2537, 2566 Daudel, R. 2537, 2566 Davidson, J. C 2602 Davidson, J. P 2571 Davidson, P. M 2672 Davies, B. F 2747 Davies, M	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 36 Drummond, G. 27 Dubois, JE. 27 Dudziak, W. 25 Dürschner, H. 27 Duffieux, P. M. 26 Duffus, H. J. 26	712 763 635 635 556 702 544 668 713 722 795 588 680
Bungenberg de Jon, H. G	762 783 783 772 608 680 604	Cini, G	01 I 35 I 44 I 07 I 65 I 103 I 8 I 8 I 8 I 94 I 97 I 22 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2562 Daudel, R. 2537, 2566 Daudel, R. 2537, 2566 Davidson, J. C 2602 Davidson, J. P 2571 Davidson, P. M 2672 Davies, B. F 2747 Davies, M	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 36 Drummond, G. 27 Dubois, JE. 27 Dudziak, W. 25 Dürschner, H. 27 Duffieux, P. M. 26 Duffus, H. J. 26	712 763 635 635 556 702 544 668 713 722 795 588 680
Bungenberg de Jon, H. G	762 783 783 772 608 680 604	Cini, G	01 I 35 I 44 I 07 I 65 I 103 I 8 I 8 I 8 I 94 I 97 I 22 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2562 Daudel, R. 2537, 2566 Daudel, R. 2537, 2566 Davidson, J. C 2602 Davidson, J. P 2571 Davidson, P. M 2672 Davies, B. F 2747 Davies, M	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 36 Drummond, G. 27 Dubois, JE. 27 Dudziak, W. 25 Dürschner, H. 27 Duffieux, P. M. 26 Duffus, H. J. 26	712 763 635 635 556 702 544 668 713 722 795 588 680
Bungenberg de Jon, H. G	762 783 772 608 660 604 793 752 565 797 637	Cini, G	01 I 35 I 44 I 07 I 65 I 103 I 8 I 8 I 8 I 94 I 97 I 22 I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K.  2523, 2524 Dascola, G	Douzou, P. 27 Drenth, J. 26 Drenth, W. 26 Drescher, H. 25 Dresler, A. 27 Drew, C. M. 25 Drossbach, P. 36 Drummond, G. 27 Dubois, JE. 27 Dudziak, W. 25 Dürschner, H. 27 Duffieux, P. M. 26 Duffus, H. J. 26	712 763 635 635 556 702 544 668 713 722 795 688 726
Bungenberg de Jon, H. G	762 783 783 772 608 680 604 7752 5565 797 637	Cini, G	101 I I I I I I I I I I I I I I I I I I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2575 Dascola, G 2575 Dascola, G 2575 Davidson, J. G 2562 Davidson, J. P 2571 Davidson, J. P 2571 Davidson, P. M 2672 Davidson, P. M 2674 Davies, B. F 2764 Davis, S. P 2696 Davis, W. W 2529 Davy, N 2682 Davy, N 2682 Davy, N 2682 Dawson, J 2558	Douzou, P	712 763 635 635 556 702 544 668 713 722 795 688 726
Bungenberg de Jon, H. G	762 783 783 772 608 680 604 7752 5565 797 637	Cini, G	101 I I I I I I I I I I I I I I I I I I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2575 Dascola, G 2575 Dascola, G 2575 Davidson, J. G 2562 Davidson, J. P 2571 Davidson, J. P 2571 Davidson, P. M 2672 Davidson, P. M 2674 Davies, B. F 2764 Davis, S. P 2696 Davis, W. W 2529 Davy, N 2682 Davy, N 2682 Davy, N 2682 Dawson, J 2558	Douzou, P	712 763 635 635 556 702 544 668 713 722 795 688 726
Bungenberg de Jon, H. G	762 783 783 772 608 680 604 7752 5565 797 637	Cini, G	101 I I I I I I I I I I I I I I I I I I	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G	Douzou, P	712 763 635 635 556 702 544 668 713 722 572 772 726 731 721 665 704
Bungenberg de Jon, H. G	762 783 783 772 608 680 604 7752 5565 797 637	Cini, G	01	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2575 Daudel, R. 2537, 2568 Daudel, R. 2537, 2568 Davidson, J. P 257 Davidson, J. P 257 Davidson, P. M 2672 Davidson, B. F 2764 Davies, M	Douzou, P	712 763 635 635 556 702 544 668 713 722 572 726 688 726 731 721 665 704
Bungenberg de Jon, H. G	762 783 783 772 608 680 604 7752 5565 797 637	Cini, G	01	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2575 Daudel, R. 2537, 2568 Daudel, R. 2537, 2568 Davidson, J. P 257 Davidson, J. P 257 Davidson, P. M 2672 Davidson, B. F 2764 Davies, M	Douzou, P	712 763 635 635 556 702 544 668 713 722 572 772 726 731 721 665 704
Bungenberg de Jon, H. G	762 783 783 772 608 680 604 7752 5565 797 637	Cini, G	01	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2575 Daudel, R. 2537, 2568 Daudel, R. 2537, 2568 Davidson, J. P 257 Davidson, J. P 257 Davidson, P. M 2672 Davidson, B. F 2764 Davies, M	Douzou, P	712 763 635 555 5570 544 668 713 722 572 795 688 726 731 721 665 704 715
Bungenberg de Jon, H. G	762 783 783 772 608 680 604 7752 5565 797 637	Cini, G	01	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2575 Daudel, R. 2537, 2568 Daudel, R. 2537, 2568 Davidson, J. P 257 Davidson, J. P 257 Davidson, P. M 2672 Davidson, B. F 2764 Davies, M	Douzou, P	712 763 635 555 555 556 722 544 668 713 722 572 795 688 726 731 721 721 736 747 756 771 771 771 771 771 771 771 771 771 77
Bungenberg de Jon, H. G	762 783 783 772 608 680 604 7752 5565 797 637	Cini, G	01	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G 2573 Dash, J. G 2575 Daudel, R. 2537, 2568 Daudel, R. 2537, 2568 Davidson, J. P 257 Davidson, J. P 257 Davidson, P. M 2672 Davidson, B. F 2764 Davies, M	Douzou, P	712 763 635 555 555 556 722 544 668 713 722 572 795 688 726 731 721 721 736 747 756 771 771 771 771 771 771 771 771 771 77
Bungenberg de Jon, H. G	762 783 783 772 608 680 604 7752 5565 797 637	Cini, G	01	Darling, R. T. S. 2714 Darrow, K. K. 2523, 2524 Dascola, G	Douzou, P	712 763 635 555 555 556 722 544 668 713 722 572 795 688 726 731 721 721 736 747 756 771 771 771 771 771 771 771 771 771 77

Eaton, G. K	9541	Fermi, E.	Coincesi A 9575	Graham, R. L 2614
Ebel A A	0610	2524, 2592, 2594 Ferraro, V. C. A. 2550, 2778	Gainotti, A	Grammaticakis,
Eben W	0774	Z3Z9, Z39Z, Z39+	Cala A T 9505	D 9799
Ebel, A. A Ebert, M Eckardt, D.	2110	refraid, v. C. A.	Campular & C 9797	Grammaticakis, P
Eckardt, D.	0716	2550, 2778	C-anguly, 5. C., 2727	Grand, Y. Le 2/99
2715,	2/10	Fessler, R. 2651 Fick, E. 2693 Ficke, B. 2626	Ganz, D 2561	Grant, D. F 2037
Eckert, O Eckhardt, W Edeleanu, C Edmonds, F. N. jr. Edward, P. B. M.	2070	Fick, E 2093	Garabrant, H. R. 2554	Grant, G 2095
Eckhardt, W	2669	Ficke, B 2626	Gardner, W. E. 2681 Garelli, C. M 2575	Grant, P. J 2004
Edeleanu, C	2760		Garelli, C. M 2575	Gratian, J. W 2739
Edmonds, F. N. jr.	2733	Findley, L. D. 2529	Garino-	Gray, G. W 2748
Edward, P. B. M.	2637	Finkelnburg, W. 2672	Canina, V 2723	Gray, P 2560
Edwards, A. G.	2580	Fischer, D. 2702, 2703	Garlick, G.F.J. 2726	Green, A. E 2546
Edward, P. B. M. Edwards, A. G. Eeles, W. T. Efremow, N. Einstein, P. A. Eisinger, J. T. Eisner, L. Eklöf, O. Elder, S. A. El Komoss, S. G. Elliott, A.	2636	Findley, L. D. 2529 Finkelnburg, W. 2672 Fischer, D. 2702, 2703 Fischer, E. 2650, 2651	Canina, V 2723 Garlick, G.F.J 2726 Garton, W.R.S 2714	Green, L. C 2536
Efremow, N	2624	Fischer, E. O 2628 Fischer, R. B 2584 Fischer, W. A 2641	Gasic, G	Green, M 2703 Greenhow, J. S. 2798
Einstein, P. A.	2580	Fischer, R. B 2584	Gates, J. W 2689	Greenhow, J. S. 2798
Eisinger, J. T	2710	Fischer, W. A. 2641	Gatto, R 2534	Greenough, G.B. 2642
Eisner, L.	2524	Fischer-	Gattow, G 2730	Gregg, E. C 2615 Gregory, B. P 2574
Eklöf, O	2781	Hjalmars, I. 2537	Gaume-Mahn, Mme F	Gregory, B. P 2574
Elder, S. A	2736	Fisher, R. A. 2707 Fjørtoft, R. 2800	Mme F 2677	Gremmelmaier,
El Komoss, S.G.	2721	Fjørtoft, R 2800	Gavdon, A. G. 2714	R
Elliott, A.	2758	Flammersfeld, A.	Gahman, S. D. 2749	Griem, H 2680
Elliott L. G	2614	2607 2610	Gentner, W. 2791	Grimsehl, 2518
Filio R I	2740	Flanagan, T. P., 2744 Fleischmann, R.	Georgi I 252	Griotheim K 2629
Ellison S A	2764	Flaischmann D	Carthan C	Grodzka, P. G. 2644
El Master O	2622	2540, 2602	2588, 273	Gros, CM 2777
El-Morty, U	2000	TH:-1. W 9741	01: 1 0000	A 32 0(00
Enton, L. R. B.	2391	FIICK, IS 2701	Chinai D 975	Grosser, H 2684
Emersieben, U	2/91	Flick, K. 2761 Flory, L. E. 2748 Försterling, K. 2741	Ghisoni, P 275	Grosser, H 2684 Grossetti, E 2741
Emerson, E. S.	2093	Forsterling, K 2741	Ghosh, S. K 2590	Grossetti, E 2:41
Engel, A. v	2670	rortsch, U.	Giacoletto, L. J. 274	Grove, G. R 2580
Elliott, A. G. Elliott, L. G. Fllis, R. J. Fllis, R. J. Ellison, S. A. El-Mofty, O. Elton, L. R. B. Emersleben, O. Emerson, E. S. Engel, A. v. Enoch, J. M. Eppler, R. Epstein, A.	2770	2520, 2547, 2803	Ghisoni, P. 275 Ghosh, S. K. 259 Giacoletto, L. J. 274 Giao, A 253 Giauque, W. F. 255 Gibbs, D. F. 268	Grove, G. R. 2580 Grubb, W. T. 2565 Grube, K. H. 2776
Eppler, R.	2549	Folberth, O. G. 2661 Font-Altaba, M. 2524	Giauque, W. F., 255	Grube, K. H 2776
Epstein, A Epstein, B Ernsberger, F.M.	2666	Font-Altaba, M. 2524	Gibbs, D. F 2683	Grün, A. E 2704
Epstein, B	2765	Forster, L. S 2776		
Ernsberger, F.M.	2544	Forster, L. S. 2776 Fortet, R. 2528 Fortrat, R. 2520	Gigli, A 2596	Guerci, C 2667 Gugelot, P. C 2615
Eshbach, F. E.	2707	Fortrat, R 2520	Gillam, E 2753	Guillaume, J 2583
Eshelby, J. D.	2642	Fourès-Bruhat,	Gillon, L. P 2611	Gulbransen.
Etzel, H. W	2694	Mme Y 2527	Ginsburg, W. L. 2654	E. A 2644
Eshbach, F. E. Eshelby, J. D. Etzel, H. W. Euler, F.	2719	Fowles, G. R 2710	Gigli, A	E. A 2644 Gunn, J. B 2664 Gunter, R. C. jr 2704
Euler, H. V. Euler, J. Evans, H. T. jr. Everling, E. Fvertsz, H. C. B. Ewald, H. Ewald, P. P. Ewart, D. G.	2521	Franklin, R 2775	Girault, M 2529	Gunter, R. C. jr., 2704
Evans, H. T. iz.	2635	Fraser, W. A. 2693	Gis, K 2606 Givens, M. P.	Guntz, A. A 2801
Everling, E.	2702	Fréchet, M. 2526	Givens, M. P.	Gutbier, H 2624 Guthmann, K. 2556
Evertaz H C B	2747	Fred. M. 2696 2709	2724, 2732	Guthmann, K 2556
Ewald H	2600	Fredericks G F 2680	Classic W 9607	Gutmann, F 2755
Eweld P P	9591	Freedman F 2741	Glaser, G 2701	Guttman I. 2561
Ewant D C	2779	France F 2500	Glasser, R. G 2594	Guttman, L 2561 Gutowsky, H. S. 2679
	2704	Fourès-Bruhat, Mme Y	Glaser, G	Gutowsky, 11. 3. 2017
Eyer, J	2104	Freise, H 2554	Glicksman, M. 2594	Haagensen, C.D. 2764
12 har 22	0000	Fretter, W. B 25/4	Glubrecht, H 2775	Haalck, F. 2790, 2794
Fabri, E	2575	Friedland, S. S.	Glubrecht, H 2775	Maaick, F. 2790, 2794
Fahlenbrach, H.				Hasick, H.
2674,	2759	Friedlander	Goldacre, R. J. 2542 Goldblith, S. A. 2777	2790, 2791, 2795
Fainberg, J Fairbairn, A. R.	2594	M. W 2576	Goldblith, S. A., 2777	Haar, D. ter 2639
Fairbairn, A. R.,	2714	Friedlander,	Goldhaber, M. 2574	Haas, G. A 2673
Falkoff, D. L	2588	P. H 2637	Goldring, G 2621	Haddock, F. T. , 2785
Faithairn, A. R. Falkoff, D. L. Fan, H. Y. Fano, U. Farago, P. S. Faris, J. F. Farsan, J. Farwell, G. W. Faßbender, J. Fassel, V. A.	2659	P. H 2637 Friedman, M.	Goldring, G 2621 Goldsack, S. J.	Haar, D. ter
Fano, U	2590	2774, 2775	6010, 6040	Hämmerling, J., 2763
Farago, P. S	2698 .	Friesen, E. W 2574	Goodman, B. B. 2656	Hässler, A 2565
Faris, J. F	2769	Frings, H 2766	Goodman, C 2612	Hugen, G. B 2583
Ferran, J	2755	Frings, M 2766	Goodman, L 2705 Goodwin, T. H 2637	Haggis, G. H 2652
Farwell, G. W.	2589	Fritz, G 2626	Goodwin, T. H. 2637	Hain, K 2590
Faßbender, J.	2656	Fritz, K 2686		Haken, H 2634
Fassel, V. A.		Fritzsche, C. 2663	K 2611	Halabi, T 2745
- 2606	2697	Fritzsche, H. 2666	Gordon, M 2636	Halban, H 2601
Fast I D	9754	Fringel F. 2761	Gordon, M. T 2763	Hall, A. R. 2648
Fast, J. D. Fastie, W. G. Faust, W. R.	2694	Fry. F. I. 2767, 2768	Gordus, A. A 2717	Hall, K. D. 2742
Frust W. R.	2730	Fry C A 2768 2770	Gordy, W 2679	Hall, T. C. ir. 2716
Fahár F	26.26	Fr. R W 0540	Gosse, R 2520	Hall W. H. 2632
Faldshallen P	2591	Far. W. T 2502	Goudal. P 2687	Hullian F 2702
	0044	2774, 2775 Friesen, E. W. 2574 Frings, H. 2766 Frings, M. 2766 Frits, G. 2626 Fritx, K. 2686 Fritzsche, C. 2663 Fritzsche, H. 2666 Früngel, F. 2761 Fry, F. J. 2767, 2768 Fry, G. A. 2768, 2770 Fry, R. M. 2562 Fry, W. J. 2766, 2767, 2768	Gordon, M. 2630 Gordon, M. 2630 Gordon, M. 7. 2763 Gordus, A. A. 2717 Gordy, W. 2679 Gosse, R. 2520 Goudal, P. 2687 Goudot, Mme A. 2762	Hämmerling, J. 2763 Hässler, A. 2565 Hugen, G. B. 2583 Haggis, G. H. 2652 Hain, K. 2590 Haken, H. 2634 Halabi, T. 2745 Halban, H. 2601 Hall, A. R. 2648 Hall, K. D. 2742 Hall, T. C. jr. 2716 Hall, W. H. 2632 Hallier, E. 2702 Halma, H. 2584 Halperin, A. 2644, 2721
Fengett, P	2399	2700, 2707, 2708	Gould, R. M 2742	Malanin A
Felt, G. L	2731	Furth, R 2690	Gould, R. M 2742	naiperin, A.
Feltham, P	2703	Fürth, R 2690 Fuller, A. T 2544 Fulton, T 2532	Graaf, W. de 2558	2644, 2721
Feligett, P. Felt, G. L. Feltham, P. Fendler, H. Fendler, H. G.	2752	Fulton, T 2532	Graaff, W. de 2568	Halpern, O 2573 Hamacher, E. A. 2631
Fendler, H. G.			Grace, M. A 2601	Hamacher, E. A. 2631
2752. 2	2/50	Gabler, E 2703	Gruffi, A 2775	Hamcock, D. A., 2618
Fériet, J. K. de,	2526	Gaertner, H 2541	Graaf, W. de	Hamer, E. G. 2714

Howes, V. R	2755	Jones, R. C.	
Howes, V. R Howland, P. R Huber, P Hughes, C. J Hughes, E. W Hughes, I. S	2731	4070.	2769
Huber, P	2606	Jones, W. B Jones, W. M.	2577
Huerta, F.	2529	Jones, W. M.	
Hughes C I	2684		2620
Truel 12 W		Zolk, Lote,	
nugnes, E. W	2637	Jong, r. n. de .	2761
Hughes, I. S	2604	Joos, G 2521,	2691
Hulle, A. van Humbert, P	2635	Jost, KH	2658
Humbert, P.	2525	Juan, R. S.	2525
Hume-		Iung K	2804
	2754	Tues M M	2685
Rothery, W.		lang, w. m	
Humphreys, C. J.	2707	Junge, G	2801
Hund, F	2520	Juren, J. A. de	2605
Hunt, J. N.	2554		
Hunt. K. L.	2676	Kaesberg, P	2764
Hund, F. Hunt, J. N. Hunt, K. L. Hunt, S. E.	20.0	Kofin F	2639
2618,	2620	Kafig, E. Kaieser, W.	2659
2018,		Kateser, W	
Hunting, G. A.	2704	Kales, M. L. Kamei, T. Kampé de Fériet,	2742
Husemann, E.	2764	Kamei, T	2708
Husmann, W	2756	Kampé de Fériet.	
Hutchison, T. S.	2561	J	2526
Hurley H F	2584	Kanlan H S	2774
Wante T M		Kapian, II. S	
myatt, J. M	2587	J.  Kaplan, H. S.  Kaplan, J.  Kappler, F.	2523
Hunting, C. A Husemann, E Husemann, W Hutchison, T. S. Huxley, H. E Hyatt, J. M Hyman, H. H.	2695	Kappler, E	2547
		Karolus, A	2521
Iball, J.	2637	Karplus, R.	2532
Iball, J. Ilakovac, K. Illers, KH. Imai, I. Imbert, B. Inall, E. K. Ingård, U. Ingård, U. Ingram, D. J. E. Irvine, M. M. Ishiguro, K.	2621	Karplus, A Karplus, R Karzmark, C. J. Kassel, K. 2662, Kasteleyn, M. L.	2576
Illers KH	2756	Kossel K 2662	2663
Imai I	2550	Kasteleum W.	2523
îmai, 1	2550	Kasteleyn, M. L.	
Imbert, B	2794	Katz, J. J.	2695
Inall, E. K	2617	Katz, L	2637
Ingård, U	2737	Katz, M. S.	2770
Ingram D. I. E.	2678	Katz, J. J Katz, L Katz, M. S Katz, R	2612
Trying M M	2587	Katzenstein,	301
T.L.	2301		0500
isniguro, K	2691	H. S. Kaudewitz, F.	2580
		Kaudewitz, F.	2768
Jacobs, S. F	2769	Keck, J. C.	2573
Jacquest, J.A.T.	2713	Keefe, D	2576
Jacobs, S. F Jacquest, J.A.T. Jacckel, R Jäger, F. W Jager, C. de Jaggi, R Jakobson, M. J. James, R. A.	2586	Keenan, T. K	2607
läger F W	2786	Keesom W H	2558
Jager, F. W	0777	V-i-t C I	2620
Jager, C. de	2777	Keister, G. L.	2020
Jaggi, R	2682	Keller, W. E	2562
Jakobson, M. J.	2578	Kelly, F. M	2710 2747
James, R. A Jancke, H	2605	Kelly, L. C.	2747
Jancke, H.	2700	Kemball, C	2570
Jánossy, L	2735	Kendrew I.C.	2762
Jandaraha W/ C	0725	Kannan I F	2623
Jaruetzky, W. S.	2735	Kenney, J. F.	
Jarmie, N	2571	Kerman, R. O.	2524
Jarrell, R. F	2696	Kerner, K	2673
Jarvis, R. G	2603	Kessler, K. G	2708
Jasper, J. J.	2644	Kossler, R	2662
Jaumann, J.	2662	Kethley, T. W.	2763
Jawtusch W	2586	Kaudewitz, F. Keck, J. C. Keefe, D. Keenan, T. K. Kessem, W. H. Keister, G. L. Keller, W. E. Kelly, F. M. Kelly, L. C. Kendrew, J. C. Kenney, J. F. Kerman, R. O. Kerner, K. Kessler, K. Kessler, R. Kethley, T. W. Khan, I. A. Kiehn, R. M.	2632
Jeffeier C D		Viele D M	9619
Jasper, J. J. Jaumann, J. J. Juwtusch, W. Jeffries, C. D. Jelley, J. V. Jenckel, E. 2545,	2601	Kiehn, R. M	2612 2521
Jeney, J. V	2623	Mienzie, U	2321
Jenckel, E.		Kiepenheuer, K. O	
2545,	2756	K. O. Kierstead, H. A. Kiess, C. C. 2706,	2785 2597
Jenkins, D. P	2634	Kierstead, H. A.	2597
Jenkins, F. A.	2692	Kiess, C. C.	
Jannings R E	2579	2706	2707
Zennings, at. 2	9404	Wilehling W	2791
Jensen, P	2606	Kilchling, K King, G. S. D Kingston, R. H Kinman, T. D Kinzinger, E	2671
Jeronel, D	2763	King, G. S. D	2637
Jira, R	2628	Kingston, R. H.,	2665
Joerchel, D	2689	Kinman, T. D.	2788
Johns, T. F.	2689 2567 2653	Kinzinger, E.	2589
Johnson, F. R	2653	Kiner, G.	2522
Johnson F 2	9796	Kirchney E	2674
уоцияни, г. З	2786 2781	Kirchiter, F	0405
Johnson, H. L.	2781	KITK, P. L	2695 2530
Johnson, H. R.	2686	Kirkwood, R. L.	2530
Johnson, J. B.	2674	Kirshenbaum,	
Johnston, R.	2674 2574	A. D	2602
2545, Jenkins, D. P Jenkins, F. A Jennings, R. E Jensen, P Jerchel, D Joerchel, D Johnson, F. B Johnson, F. B Johnson, H. R Johnson, H. R Johnson, J. B Johnson, R		Kirvluk, W.	2686
G. M. D. B	2596	Kirshenbaum, A. D. Kiryluk, W Kittel, C.	2676
O. M. D. D	2070	20110019 01	

Klages, G Kleinn, W Klema, E. D	2652	Lagarrigue, A	2574	Little, P. F Livingston, R	2670	McMillan, W. R	2644
Kleinn, W.	2585	Lagarrigue, A Lalague, P. 2525, Lambert, J. M.		Livingston, R	2776	McNally,	
Klama F D	2611	2525.	2527	Livingstone,		J. R. jr	2709
Klamana P. C.	9549	Lambert, J. M.	2608	RS	9578	MacNaughton,	
Klemens, P. G.	2302			R. S. Llewellyn, F. J.	0627		0627
Klewer, G	2564	Lampe, K	2334	Liewellyn, F. J.	2031	L. McReynolds, A. W. McVittie, G. C. McWeeny, R. Madan, M. P. Madelung O.	2031
Klopfer, A	2691	Landé, A. Lane, C. T. Langendorff, H.	2531	Lochte-		McReynolds,	
Knappwost, A	2679	Lane, C. T.	2562	Holtgreven, W.		A. W	2613
Knayer, M		Langendorff, H.	2773	2670.	2680	McVittie, G. C.	2780
Kneschke, A	2563	Langendorff, M.	2773	Lösche, A	2678	McWeeny, R	2537
Knipe, R. H.		Langer, A		Löwe, F. Lohes, F. Lohwater, AJ.	2518	Madan, M. P.	2628
		Tanger, A	2613	Lobes F	2769	Madaluna O	2661
Kniseley, R	2090	Langer, L. M	2013	Louis, F.	2102	Madelung, O Maeder, D	2001
Knull, B Koch, H. W	2702	Langridge, A	2726	Lonwater, AJ.,	2526	Maeder, D	2019
Koch, H. W	2554	László, Z	2644	Lombardi, L	2521	Magat, M	2568
Koehler, W. F.	2756	Latarjet, R	2773	Lompe, A	2701	Mahan, A. I	2701
Kolbel, H	2764	Laue, W	2626	Long. B.	2637	Muhendroo,	
Kassis S	2571	Laurent T	2521	Long, B. Long, D. A.	2799	Mahendroo, P. P. Maier, H. Makar, R. H. Makas, A. S. Malé, D. Malkus, W. V. R. Malkus, W. V. R. Malech, J. Manassen, J. Mandelbroit, S.	2740
Koenig, S	2511	Laurent, T Lauritsen, T	2611	I ama D D	9000	Maine H	2600
Konig, W	2519	Lauritsen, I	2011	Long, R. R.	2000	Maici, II.	0000
Koester, C. J	2724	Lautsch, W	2719	Lonsdale, K.		Makar, R. H	2525
Koester, L	2610	Lauwerier,		2630,	2633	Makas, A. S	2693
Koester, L Kofink, W	2549	H. A Law, O. T. jr	2553	2630, Lorant, M	2771	Malé, D	2692
Koh. P. K	2752	Law. O. T. ir.	2770	Lord, M. P Lord, N. W	2726	Malkus, W. V. R.	2533
Koh, P. K Kohmun, T. P.	2603	Lawson, D. I	2563	Lord, N. W.	2754	Mallee, C.	2762
Konman, I. F.	2003	Lawson, D. I	2303	Lorenz, E. N.	2000	Malcoh I	2660
Kojima, S		Leach, J. S. L.	2133	Lorenz, E. N	2000	Manager, J.	0627
Kolb, J	2736	Leak, G. M	2548	Louwerse, P.		Manassen, J	2037
Kolb, W	2588	Leavitt, C. P	2595	2558,	2560	Mandelbrojt, S.	2525
Komoss,		Lebrun, A	2650	Lovell, F. M.		Manning, F. A.	2667
S. G. el	2627	Lecomte, J Lederman, L. M.	2715	2636,	2637	Mandelbrojt, S Manning, F. A Manring, E Marburger, W. G.	2679
Konya. A	2538	Lederman, L. M.	2574	Lovera, G	2575	Marburger, W. G.	2524
Konya, A Koppelmann, J.	2740	Lee, E. H	9749	Low H	2529	March, N. H.	
Koppermann, J.	2/40			Low, H Lubberger, F	0501	9539 9530	9653
Kortum, G	2698	Lee, E. W		Lubberger, F	2321	2532, 2538, Mardles, E.W. J.	0000
Kossel, W	2543	Lee, M. R		Lucas, I. Ludwig, G. D	2675	Mardies, E. W. J.	2551
Kossel, W Kosten, C. W	2523	Lees, R.	2588	Ludwig, G. D	2767	Margolis, B	2613
Kothari, D. S	2534	Léger, P Lehmann, H.	2647	Lücke, K. Lüdemann, H.	2641	Murignan, R	2552
Kothari, L. S	2539	Lehmann, H.		Lüdemann, H	2645	Markey, P	2637
Koutecký, J		2534,	2539	Lüdtke, H	2769	Markowtz, R. S.	2743
Kraemer, J.	2626	Lehner, C		Lüst, R.	2777	Markey, P. Markowtz, R. S. Marmier, P.	2619
Krambeer, K. H.	2745	Lehovec, K	2724	Lukesh I S	2630	Murmo E E	9716
		Lehte O	9596	Lukesh, J. S Lunbeck, R. J.	2000	Muroni P	9799
Krbek, F. v	2520	Leibfried, G	2320	2559,	9869	Mars C V	9711
Kreger, W. E.	2731	Leibiried, G	2041			Maroni, P. Marr, G. V. Marriott, J. Marshall, FH.	24.25
Kremer, H	2685	Leighton, R. B.		Lupfer, D. A		Marriott, J	2023
Kremmling, G.	2652	Leithäuser, G	2521	Lynn, R. D		Marshall, FH.	2771
Kriegel, H. Krippahl, G. Krishnan, V. S.	2775	Lekkerkerker,		Lyons, D	2519		
Krippahl, G	2776	C. G Lennuier, R Lenoble, Mile J.	2525	Lyttkens, E	2779	Marshall, L. Marsham, T. N. Martelli, G. Martin, B. W.	2592
Krishnan, V. S.	2526	Lennuier, R.	2710			Marsham, T. N.	2616
Kroes, J. L. de	2685	Lenchle Mile I		MacAdam, D. I		Martelli, G	2582
Krogh-Moe, J.	26.90	2798,	9700	2699,	2771	Martin, B. W.	2563
Krogn-Moe, J.	2029	T T	0510			Martin, H. 2735,	9709
Krogstad, R	2732	Lense, J	2519	McAdie, H. G	2700	Martin, H. 2100,	26.12
Krüerke, U	2569	Lenz, F 2585,	2649	McAlister, E. D.,	2691	Martin, H. C	2013
Krüger, F	2762	Leo, W	2701	McAsulan,		Martin, L. W. O.	2755
Krüger, F. Krumbiegel, J.	2658	Lense, J Lenz, F 2585, Leo, W Leonhard, F	2543	J. H. L	2513	Martin, R	2594
Kruse, P. W	2643	Levenbach,		J. H. L McCall, D. W	2679	Martin, R Martynoff, M	2722
Kubaschewski		G. T.	2684	McCarthy,		Marzolph, H	2757
Kuhne, R. Kümmel, H. Künemund, F. Kuffler, S. W.	2640	G. J. Leveridge, L. E.	9730	K. A	2563	Massey, H. S. W. Matheson, M. S.	2637
Fub. D	2040	YaVina W D	9509	McClinton A T	2686	Massey, H. S. W.	2669
Kunne, R	2019	Levine, n. D	4304	McComich	2000	Matheson M S	2588
Kummel, H	2538	Levy, P.	2528	McCormick,	00/4	Matheman I D	9797
Künemund, F.	2745	Lew, H., 2709,	2710	M. J	2764	Mathieu, JP.	0704
Kuffler, S. W	2769	Lewis, M. N	2536	M. J McCormick,		Matossi, F	2726
Kuhl, W	2737	Levine, H. D. Lévy, P. Lew, H. 2709, Lewis, M. N. Lewis, V. S. E.	2747	W. W	2705	Matschinski, M	2528
Kuhn, H. 2626.	2710	Lichtenstein,		MacDonald.		Matsumura, T.	2657
Kulenkampff, H.		P. G. Lidiard, A. B Liebermeister, K.	26-22	D. K. C	2672	Mattauch, J	2600
2586,	2500	Lidiard A B	2678	McDonell, W. R.	2597	Matterson,	
Mulanud D M	3770	Liebenmoisten K	9764	Macfarlane, J	9637	A. H. S	2722
Kulesrud. R. M.,	2110	Liebermewter, K.	2104	Mactariane, 3	26.11	Matthew H	0745
Kuip, J. L.	2602	Lieneweg, F	2079	McGowan, F. K.	0542	Matthes, H.	94.77
Kurth, G	2719	Lieshout, R. van	2614	McGregor, M. C.		Mutthews, J. C.	0707
Kurti, N. 2601.	2681	Lieneweg, F Lieshout, R. van Lietzmann, W.	2519	McInteer, B. B.		Mayer, C. H	2185
Kulp, J. L. Kurth, G. Kurti, N. 2601, Kurz, K. Kusch, P. Kuwabara, G.	2520	Lighthill, M. J.	2550	McKny, K. G	2671	Mayer, C. H Mayer, H. F	2518
Kusch, P.	2571	Lindenbaum,		McKeehan, M	2641		
Kuwahara G	2691	S. J.	2595	McKellar, A	2782	T	2610
Kwal, B.	2530	S. J Lindener, A	2591	Mac Kenzie.		Mecke, R.	2725
20	2007	Line V A I	2071		2635	T. Mecke, R. Meecham, W. C.	2695
1 1 15	0.204	Lint, V. A. J. van 2573.	2524	W. S	W-57 L7 L7	Meerkamp van	
1,00%, 17	2760		2010	V) W. 22	9700	Embden, H. J.	2761
Lavam. A	2559	Lions, JL.	25 2 7	McKinley, D. W. R McMillan, D. E.	2187	timbaen, n. J.	0711
Labs, D Lacam. A Lagerqvist, A	2625	Lisan, P	2772	McMillan, D. E.,	2002	Meggers, W. F.	2111

Meijer, C. S				
Meijer, C. S.	0 = 0 =	Articulation T. T.	O4- T 9636	Distancel W R 9785
	2525	Morrissey, J. H.	Oda, T 2636	Tietempot, W. D. 2100
Meijering, J. L.	2754	2693, 2704	Odiot, S 2537	Pike, W. S 2748
Maissanar K W	2606	Morse, K. T 2584	Öhman, Y 2788	Pietenpol, W. B. 2785 Pike, W. S 2748 Piloty, H 2517 Pinchas, S 2717
Meissner, K. W. Meissner, R	2090	MOISE, E. I 200		Pinches S 2717
Meissner, R	2801	Moses, G. L 2680	Oestreicher,	FIRCHES, S 2/1/
Meister, A. G	2718	Moses, H. E 2533	H. L 2766	Pincherie, L 2034
M. T. T.	2545	Maurice Mile F 2521	Oetker, R 2522	Piontelli, R 2667 Pippard, A. B. 2654
Meixner, J		Mourier, Mlle E., 2528	Octaci, 10 2022	D: 1 4 D 0054
Melhuish, H. W.	2729	Mrozowski, S.	Ogawa, S 2679 Ogushwitz, H 2599	Pippard, A. B 2654
No 11 D. F.	2/25	2666, 2709	Ogushwitz, H 2599	Plumpton, C 2778
Mellor, D. P Melton, C. W	2635		Ogushwitz, II 2377	D 11 D OFOI
Melton, C. W.	2764	Mühleisen, R 2799	Oke, J. B 2780	Pohl, R 2521
Molton P I	2696	Mühlhäuser, S. 2793	Oke, J. B 2780 Okuyama, M 2757	Pohl, R. W. 2521
Meltzer, R. J		Mullimauser, D 217	Ol 1 G G offe	2521, 2726
Menon, M. G. K.	2576	Müller, E. A. W.	Oleesky, S. S 2555	2521, 2120
Menzel, H	2793	2750, 2751	Oliver, A. R 2609	Polachek, H 2551
Menzer, II	2170		Olisson C D	Polachek, H 2551 Poledna, V 2742
Merlin, M Meryman, H. T.	2576		Oliver, G. D.	1 01cusa, v
Maryman H T	2639	Mulder, M. M 2536	2566, 2567	Poli, G 2667 Polishuk, H. D. 2745
Mery man, II. L.,	2007	Muller, F 2574	O'Neil, E. L 2693	Polishuk H D 2745
Meshkov, S	2706	Muller, F 2574	O Nen, E. L 2093	D 11 1 7 0000
Messing, T.	2564	Muller, F 2574 Murakawa, K 2708	Orear, J 2594	Pollard, E 2774
Meshkov, S Messing, T Metcalf, W. S	2729	Muschlitz,	Orr, C. jr 2763	Pollock, H. C 2772
Metcail, W. S	4147		0.11 10 0626	Polster, H. D 2660
Meyer, A. R.	2700	E. E. jr 2705	Osaki, K 2636 Oster, C. F. jr 2584	Foister, H. D 2000
Meyer, E	2737	Myard, F 2529	Oster, C. F. ir 2584	Poots, G 2713
Meyer, E.	2131	my u	Osthoff, R. C 2565	Pope, J. D 2789
Meyer, H	2574			1 ope, J. D 2107
Meyer, HH.	2760	Nagle, D 2594	Oswatitsch, K., 2521	Popoff, K 2557
36: 1 1 4 0550	9550	Name	Oterode la Gán-	Porschen W. 2602
Meyer, H	2559	Name,		Powell, A 2738
2560,	2568	F. W. van jr 2524	dara, J. L 2550	Fowell, A 2130
Michele W/ C	9770	Nour P 9785	Oxley, S 2704	Powell, R. W 2579
Michels, W. C	2110	Naur, P 2785 Nedzel, V. A 2595	Oxley, S 2704 Ozarow, V 2665	Powers, S. A 2704
Michiura, T Mickelson, R. S.	2524	Ivedzel, V. A 2592	Ozarow, V 2665	10wcis, D. A 2/04
Mickelson B S	2704	Noel, L. 2679		Posles, J. G 2679
MICKEISON, IC. S.	2104	Néel, L.       2675         Neher, H. V.       2801         Neidigh, R. V.       2592	Paddock, G. F 2779	Präg, R 2791
Middlehurst, J	2543	Nener, H. V 2001	Taddock, G. F., 2117	To lat T & occur
Miessner, G Mihelich, J. W.	2726	Neidigh, R. V 2592	Pahl, A 2702	Prandtl, L. † 2521
Mile-link T W/		Nelson, C. N 2703	Palade, G. E 2765	Prasad. C 2779
Minench, J. W.		14c18011, C. 14 2100	70 1 C T 0766	Prasad, C 2779 Preiswerk, P 2619
2611,	2612	Nelson, D 2595	Palay, S. L 2765	Freiswerk, F 2019
Mikaelsen, K		Nelson P A 2769	Paling, A. W. M. 2748	Preston, G. W. , 2744
		Nelson, R. C 2659	Palm, C.† 2521 Palmer, P. L 2542 Panetta, A. R 2704	Preuss, H 2537
Millard, A	2765	Nelson, R. C 2659	Faim, C. J 2521	T T T 0504
Miller, D.	2595	Nelson, W 2732	Palmer, P. L 2542	Preuss, L. E 2584
Miller E N	0701	Nenning, P 2581	Panetta A. R. 2704	Price, P. J 2532
Miller, F. N	2701	Nenuing, F 2301	TO 1 T TWO 0707	Pridmore-Brown,
Miller, D	2736	Neuert, H 2624	Parker, L. W 2707	Frid more- Brown,
Miller, G. H	2582	Neuman, M 2533	Parodi, M 2526	D 2737
Parities, G. II	2004	NT W	Parrish, W 2631	Priester W. 2784
Miller, J. S	2541	Neumann, K 2763	Гаглад, W 2001	D '- 1 7 0 000
Milne, E. A	2616	Neven, L 2777 Newberry, S. P.	Parrish, W 2631 Parry, G. S 2637 Parthasarathy, S.	Priester, W 2784 Pritchard, H. O. 2627
36: 1 CC C Y	2010	Nambanas S D	Parthagarathy S	Pritsching, I 2738
Minkoff, G. J	2/10	Hewberry, B. I.	2 41 11 11 11 11 11 11 11 11 11 11 11 11	D-1-1 FF 4 0501
Minnhagen, L.	2706	2584. 2693	2690, 2738, 2740	Probat, H. T 2521
Minnhagen, L	2706	2584. 2693	2690, 2738, 2740 Pasternak, R. A.	Proctor, B. E 2777
Minnhagen, L Mintrop, L	2706 2804	2584. 2693	Pasternak, R. A.	Probst, H. † 2521 Proctor, B. E 2777 Prodell A. G. 2571
Minnhagen, L Mintrop, L Misch, P.	2706	2584. 2693	Pasternak, R. A. 2636. 2637	Prodell, A. G 2571
Minnhagen, L Mintrop, L Misch, P.	2706 2804	2584. 2693	Pasternak, R. A. 2636. 2637	Prodell, A. G 2571 Prudhomme,
Minnhagen, L.  Mintrop, L.  Misch, P.  Mitchell,	2706 2804 2755	2584, 2693 Nicholas, J. F 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O 2754	Pasternak, R. A. 2636. 2637	Prodell, A. G 2571 Prudhomme,
Minnhagen, L.  Mintrop, L.  Misch, P.  Mitchell,	2706 2804 2755	2584, 2693 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2706 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785	Pasternak, R. A.  2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G 2571 Prudhomme, R. O 2730
Minnhagen, L.  Mintrop, L.  Misch, P.  Mitchell,	2706 2804 2755	2584, 2693 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2706 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785	Pasternak, R. A. 2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G 2571 Prudhomme, R. O 2730 Prugne, P 2647
Minnhagen, L Mintrop, L Misch, P Mitchell, A. M. J Mitchell, R. G.	2706 2804 2755 2746 2771	2584, 2693 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2706 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785	Pasternak. R. A.  2636, 2637  Pauc, C 2526  Pauthenier, M. 2609  Pearson, J. R. A. 2758  Pearson, W. B. 2672	Prodell, A. G 2571 Prudhomme, R. O 2730 Prugne, P 2647
Minnhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S.	2706 2804 2755 2746 2771 2625	2584, 2693 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehrs, H 2632 Niekerk, J. N. van	Pasternak. R. A.  2636, 2637  Pauc, C 2526  Pauthenier, M. 2609  Pearson, J. R. A. 2758  Pearson, W. B. 2672	Prodell, A. G 2571 Prudhomme, R. O 2730 Prugne, P 2647 Pullman, B 2627
Minnhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S.	2706 2804 2755 2746 2771 2625	2584, 2693 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehrs, H. 2632 Niekerk. J. N. van 2635, 2636	Pasternak. R. A.  2636, 2637  Pauc, C 2526  Pauthenier, M. 2609  Pearson, J. R. A. 2758  Pearson, W. B. 2672	Prodell, A. G
Minnhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599	2584, 2693 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehrs, H. 2632 Niekerk. J. N. van 2635, 2636	Pasternak. R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G 2571 Prudhomme, R. O 2730 Prugne, P 2647 Pullman, B 2627 Purcell, J. D 2786 Pursey, H. 2548, 2736
Minnhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2706 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2788 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H.	Pasternak. R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G 2571 Prudhomme, R. O 2730 Prugne, P 2647 Pullman, B 2627 Purcell, J. D 2786 Pursey, H. 2548, 2736
Minnhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mohnsame, M.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicholls, R.V.V. 2700 Nidey, R. A. 2785 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694	Pasternak. R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G
Minnhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mohnsame, M.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicholls, R.V.V. 2700 Nidey, R. A. 2785 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548
Minnhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mohnsame, M.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2783 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Niem, G. de . 2792	Pasternak, R. A. 2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G 2571 Prudhomme, R. O 2730 Prugne, P 2647 Pullman, B 2627 Purcell, J. D 2786 Pursey, H. 2548, 2736
Minnhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mohnsame, M. Molière, K. Mollwo, E.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2706 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2788 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635	Pasternak, R. A. 2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548
Minnhagen, L. Misch, P. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Molneme, M. Molière, K. Mollwo, E. 2521, 2658,	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2768 Niekers, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2632 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521	Pasternak, R. A. 2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O
Minnhagen, L. Misch, P. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Molneme, M. Molière, K. Mollwo, E. 2521, 2658,	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2768 Niekers, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2632 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548 Quantie, C. 2689 Raal, F. A. 2645
Minnhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mohnsame, M. Mollève, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2783 Nichrs, H. 2632 Nichrs, H. 2632 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Nielsen, G. de . 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548 Quantie, C. 2689 Raal, F. A. 2645 Rasther, H. 2673
Minhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitchell, R. G. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2558	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2706 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548 Quantie, C. 2689 Raal, F. A. 2645 Rasther, H. 2673
Minhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitchell, R. G. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2558	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2706 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2783 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2633, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635, 2618 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijgh, G. J. 2614	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548 Quantie, C. 2689 Raal, F. A. 2645 Rasther, H. 2673
Minnhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mohnsame, M. Molière, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Montreuil, J.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2591 2528 2632 2724 2802 2558 2763	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2706 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2783 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2633, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635, 2618 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijgh, G. J. 2614	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548 Quantie, C. 2689 Raal, F. A. 2645 Rasther, H. 2673
Minnhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mohnsame, M. Molière, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Montreuil, J.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2529 2521 2528 2632 2724 2802 2563 2763 2621	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nichollas, R.V.V. 2706 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehrs, H. 2632 Niekrs, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijgh, G. J. 2614 Nikitine, S.	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O
Minnhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mollère, K. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Montreuil, J. Moon, P. B. Mooney, H.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2763 2621 2795	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehers, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijgh, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O
Minnhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mollère, K. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Montreuil, J. Moon, P. B. Mooney, H.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2763 2621 2795	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehers, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijgh, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548 Quantie, C. 2689 Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramaish, N. A. 2670
Minnhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mohnsame, M. Molière, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, A. T.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2763 2621 2795 2759	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehers, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijgh, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548 Quantie, C. 2689 Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramaish, N. A. 2670
Minhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mittalstaedt, P. Möller, H. G. Möller, H. G. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Monnreuil, J. Moone, P. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, C. E.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2763 2621 2795	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2706 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehrs, H. 2632 Niehrs, H. 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijeh, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548 Quantie, C. 2689 Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramaish, N. A. 2670
Minnhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Molière, K. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, C. E. Moore, D. H.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2529 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2763 2762 27795 2786	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nichollas, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2783 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2637 Niegli, E. 2635, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, P. 2521 Niggn, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijen, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O
Minnhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Molière, K. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, C. E. Moore, D. H.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2529 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2763 2762 27795 2786	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nichollas, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2783 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2637 Niegli, E. 2635, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, P. 2521 Niggn, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijen, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O
Minnhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mohnsame, M. Molière, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, C. E. Moore, D. H.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2529 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2763 2621 2795 2786 2764	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nichollas, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2783 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2637 Niegli, E. 2635, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, P. 2521 Niggn, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijen, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O
Minhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mohlsame, M. Molière, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Montreuil, J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, C. E. Moore, D. H. 2584, Mora, S.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2762 2759 2759 2759 2759 2759 2759 2759 275	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nichollas, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2783 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2637 Niegli, E. 2635, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, P. 2521 Niggn, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijen, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhome, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548 Quantie, C. 2689 Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raiewski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramsaish, N. A. 2670 Ramskrishnan, A. 2558, 2779 Ramanathan, A. 3. 2787 Ramsay, D. A. 2733
Minhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mohlsame, M. Molière, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Montreuil, J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, C. E. Moore, D. H. 2584, Mora, S.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2762 2759 2759 2759 2759 2759 2759 2759 275	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nichollas, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2783 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2637 Niegli, E. 2635, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, P. 2521 Niggn, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijen, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548 Quantie, C. 2689 Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramsaish, N. A. 2670 Ramskrishnan, A. 2558, 2779 Rammanathan, A. 2558, 2787 Ramsay, D. A. 2737 Ramsay, D. A. 2737 Ramsay, D. A. 2737
Minnhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Molière, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Mooney, H. Moore, C. E. Moore, D. H. 2584, Morau, J.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2758 2763 2621 2795 2786 2786 2786 2786 2786 2786 2786	2584, 2692 Nicholas, J. F. 263 Nicholls, R.V.V. 270 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2788 Niehers, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2632 Nielsen, H. H. 2639, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693 Nöldeke, G. 2708 Nougaro, J. 2555 Noury, J. 2555 Noury, J. 2555	Pasternak, R. A. 2636, 2637 Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548 Quantie, C. 2689 Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramsaish, N. A. 2670 Ramskrishnan, A. 2558, 2779 Rammanathan, A. 2558, 2787 Ramsay, D. A. 2737 Ramsay, D. A. 2737 Ramsay, D. A. 2737
Minhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mollère, K. Mollère, K. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Montée, L. A. J. Montreuil, J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, A. T. Moore, D. H. 2584, Moras, S. Moras, S. Moras, J. Moras,	2706 2804 2775 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2762 2795 27786 2764 2575 2647	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nichollas, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2783 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2637 Niegli, E. 2635, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, P. 2521 Niggn, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijen, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693	Pasternak, R. A.  2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548 Quantie, C. 2689 Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramsaish, N. A. 2670 Ramskrishnan, A. 2558, 2779 Rammanathan, A. 2558, 2787 Ramsay, D. A. 2737 Ramsay, D. A. 2737 Ramsay, D. A. 2737
Minhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mollère, K. Mollère, K. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Montée, L. A. J. Montreuil, J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, A. T. Moore, D. H. 2584, Moras, S. Moras, S. Moras, J. Moras,	2706 2804 2775 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2762 2795 27786 2764 2575 2647	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehers, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693 Nixon, W. C. 2693 Noideke, G. 2708 Nougaro, J. 2555 Noury, J. 2559 Nussbaum, R. H. 2614 Nyborg, W. L. 2736	Pasternak, R. A.  2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O
Minhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mollère, K. Mollère, K. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Montée, L. A. J. Montreuil, J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, A. T. Moore, D. H. 2584, Moras, S. Moras, S. Moras, J. Moras,	2706 2804 2775 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2762 2795 27786 2764 2575 2647	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehers, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693 Nixon, W. C. 2693 Noideke, G. 2708 Nougaro, J. 2555 Noury, J. 2559 Nussbaum, R. H. 2614 Nyborg, W. L. 2736	Pasternak, R. A.  2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. C. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548  Quantie, C. 2689 Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramsiab, N. A. 2670 Ramarishan, A. 2558, 2779 Ramsathan, A. 2558, 2779 Ramsathan, A. 5. 2733 Ramsay, D. A. 2733 Ramsaden, S. A. 2710 Rantz, J. 2669 Rappaport, P. 2664 Rap, K. N. 2782
Minhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mollère, K. Mollère, K. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Montée, L. A. J. Montreuil, J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, A. T. Moore, D. H. 2584, Moras, S. Moras, S. Moras, J. Moras,	2706 2804 2775 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2762 2795 27786 2764 2575 2647	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nichollas, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2783 Niehers, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2637 Nielsen, H. H. 2638 Nielsen, H. H. 2639 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Niggn, J. P. 2716 Nigenhuis, A. 2524 Nijgh, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693 Nöldeke, G. 2708 Nougaro, J. 2555 Noury, J. 2559 Noury, J. 2559 Noury, J. 2559 Noury, J. 2559 Noury, J. 2530 Nussbaum, R. H. 2614 Nyborg, W. L. 2736	Pasternak, R. A.  2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. C. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548  Quantie, C. 2689 Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramsiab, N. A. 2670 Ramarishan, A. 2558, 2779 Ramsathan, A. 2558, 2779 Ramsathan, A. 5. 2733 Ramsay, D. A. 2733 Ramsaden, S. A. 2710 Rantz, J. 2669 Rappaport, P. 2664 Rap, K. N. 2782
Minhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mollère, K. Mollère, K. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Montée, L. A. J. Montreuil, J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, A. T. Moore, D. H. 2584, Moras, S. Moras, S. Moras, J. Moras,	2706 2804 2775 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2762 2795 27786 2764 2575 2647	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nichollas, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Nielsen, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijgh, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693 Nödeke, G. 2708 Nougaro, J. 2555 Noury, J. 2559 Nussbaum, R. H. 2614 Nyborg, W. L. 2736 Oberlin, A. 2538	Pasternak, R. A.  2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. G. 2548 Quantie, C. 2689 Raal, F. A. 2645 Raicher, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramsish, N. A. 2670 Ramskrishnan, A. 2558, 2779 Ramsanathan, A. 2787 Ramsay, D. A. 2733 Ramsaden, S. A. 2710 Rantz, J. 2669 Rappaport, P. 2664 Rao, K. N. 2782 Rassow, B. 2518
Minhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Mollère, K. Mollère, K. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Montée, L. A. J. Montreuil, J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, A. T. Moore, D. H. 2584, Moras, S. Moras, S. Moras, J. Moras,	2706 2804 2775 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2762 2795 27786 2764 2575 2647	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholls, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2788 Niehers, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2632 Nielsen, H. H. 2633 Nielsen, H. H. 2639 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijgh, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693 Nöldeke, G. 2708 Nougaro, J. 2555 Noury, J. 2559 Noury, J. 2559 Nussbaum, R. H. 2614 Nyborg, W. L. 2736 Oatley, C. W. 2633 Oberlin, A. 2523	Pasternak, R. A.  2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O
Minnhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Molière, K. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, C. E. Moore, D. H. 2584, Mora, S. Morewitz, H. A. Morgan, C. Morgan, K. Z. Morgan, W. W. 2779,	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2529 2521 2528 2632 2724 2802 2759 2763 2621 2763 2759 2759 2759 2759 2759 2759 2759 2759	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholas, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Nielsen, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijgh, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693 Nödeke, G. 2708 Nougaro, J. 2555 Noury, J. 2559 Nussbaum, R. H. 2614 Nyborg, W. L. 2736 Oberlin, A. 2633 Oberly, J. J. 2663	Pasternak, R. A.  2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548  Quantie, C. 2689  Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramaiab, N. A. 2670 Ramskrishnan, A. 2558, 2779 Ramsanathan, A. S. 2787 Ramsaden, S. A. 2710 Ramsden, S. A. 2710 Ramsden, S. A. 2710 Rants, J. 2669 Rappaport, P. 2664 Rao, K. N. 2782 Rassow, B. 2518 Rau, R. R. 2576
Minhagen, L. Mistchell, Mistchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitta, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Möller, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Montreuil, J. Moont, P. B. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, D. H. Moore, D. H. Mora, S. Moreau, J. Moreau, J. Moreau, J. Moreau, J. Morgan, C. Morgan, K. Z. Morgan, K. Z. Morgan, W. Morgan,	2706 2804 2755 2746 2771 2625 2599 2521 2528 2632 2724 2802 2758 2763 2621 2795 2758 2758 2758 2758 2758 2758 2758 275	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholas, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Nielsen, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijgh, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693 Nödeke, G. 2708 Nougaro, J. 2555 Noury, J. 2559 Nussbaum, R. H. 2614 Nyborg, W. L. 2736 Oberlin, A. 2633 Oberly, J. J. 2663	Pasternak, R. A.  2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548  Quantie, C. 2689  Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramaiab, N. A. 2670 Ramskrishnan, A. 2558, 2779 Ramsanathan, A. S. 2787 Ramsaden, S. A. 2710 Ramsden, S. A. 2710 Ramsden, S. A. 2710 Rants, J. 2669 Rappaport, P. 2664 Rao, K. N. 2782 Rassow, B. 2518 Rau, R. R. 2576
Minhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Molière, K. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Montreuil, J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, C. E. Moore, D. H. 2584, Mora, S. Moreau, J. Moreau, J. Morgan, K. Z. Morgan, K. Z. Morgan, K. Z. Morgan, W. W. 2779, Moris, F. J. Morris, A.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 25299 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2763 2621 2759 2759 2786 2759 2759 2786 2759 2759 2786 2764 2575 2764 2577 2764 2579 2781 2621 2764 2770	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nichollas, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijeh, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693 Nöldeke, G. 2708 Nougaro, J. 2555 Noury, J. 2559 Nussbaum, R. H. 2614 Nyborg, W. L. 2736 Oatley, C. W. 2683 Oberly, J. 2686 O'Brien, P. A. 2786 Obrycki, R. F. 2609	Pasternak, R. A.  2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548  Quantie, C. 2689  Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramaiab, N. A. 2670 Ramskrishnan, A. 2558, 2779 Ramsanathan, A. S. 2787 Ramsaden, S. A. 2710 Ramsden, S. A. 2710 Ramsden, S. A. 2710 Rants, J. 2669 Rappaport, P. 2664 Rao, K. N. 2782 Rassow, B. 2518 Rau, R. R. 2576
Minhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Molière, K. Mollère, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Montreuil, J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, C. E. Moore, D. H. 2584, Mora, S. Moreau, J. Moreau, J. Morgan, K. Z. Morgan, K. Z. Morgan, K. Z. Morgan, W. W. 2779, Moris, F. J. Morris, A.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 25299 2521 2528 2632 2724 2802 2558 2763 2621 2759 2759 2786 2759 2759 2786 2759 2759 2786 2764 2575 2764 2577 2764 2579 2781 2621 2764 2770	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nichollas, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Niem, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijeh, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693 Nöldeke, G. 2708 Nougaro, J. 2555 Noury, J. 2559 Nussbaum, R. H. 2614 Nyborg, W. L. 2736 Oatley, C. W. 2683 Oberly, J. 2686 O'Brien, P. A. 2786 Obrycki, R. F. 2609	Pasternak, R. A.  2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548  Quantie, C. 2689  Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramaiab, N. A. 2670 Ramskrishnan, A. 2558, 2779 Ramsanathan, A. S. 2787 Ramsaden, S. A. 2710 Ramsden, S. A. 2710 Ramsden, S. A. 2710 Rants, J. 2669 Rappaport, P. 2664 Rao, K. N. 2782 Rassow, B. 2518 Rau, R. R. 2576
Minnhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Molière, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, C. E. Moore, D. H. 2584, Morsan, S. Morgan, C. Morgan, K. Z. Morgan, W. W. 2779, Morin, F. J. Morris, A.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 25599 2528 2632 2724 2802 2558 2632 2763 2621 2763 2621 2764 2575 2786 2764 2575 2786 2787 2787 2781 2804 2770	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nichollas, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2788 Niehers, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2632 Nielsen, H. H. 2633 Nielsen, H. H. 2639 Nielsen, H. H. 2639 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijgh, G. J. 2521 Nijon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693 Nöldeke, G. 2708 Nougaro, J. 2555 Noury, J. 2559 Noury, J. 2559 Noury, J. 2559 Noury, J. 2559 Oberly, C. W. 2683 Oberlin, A. 2533 Oberlin, A. 2536 O'Brien, P. A. 2786 O'Brien, P. A. 2786 O'Callaghan, T. 2735	Pasternak, R. A.  2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548  Quantie, C. 2689  Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramaiah, N. A. 2670 Ramskrishnan, A. 2558, 2779 Ramsathan, A. S. 2747 Ramsag, D. A. 2733 Ramsden, S. A. 2710 Rants, J. 2669 Rappaport, P. 2664 Rao, K. N. 2782 Rassow, B. 2518 Rau, R. R. 2576 Raudebaugh, R. J. 2647 Rayburn, C. C 2545 Rayper, C. B. 2530
Minhagen, L. Mintrop, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitta, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Molière, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Montée, L. A. J. Montreuil, J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, A. T. Moore, C. E. Moore, D. H. 2584, Moreau, J. Morewitz, H. A. Morgan, C. Morgan, K. Z. Morgan, W. W. Morris, A. Morris, A. Morris, G. Morris, R. H.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 25299 2521 2528 2632 2724 2802 2724 2802 2755 2759 2752 2758 2757 2757 2775 2776 2776 2776 2776 2776	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nicholas, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2785 Niehrs, H. 2632 Niehrs, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2635, 2636 Nielsen, H. H. 2693, 2694 Nielsen, G. de 2792 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nijgh, G. J. 2614 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693 Nödeke, G. 2708 Nougaro, J. 2555 Noury, J. 2559 Nussbaum, R. H. 2614 Nyborg, W. L. 2736 Oberlin, A. 2533 Oberly, J. J. 2606 O'Brien, P. A. 2786 O'Brien, P. A. 2786 O'Connor, D. G. 2543	Pasternak, R. A.  2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548  Quantie, C. 2689  Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramaiah, N. A. 2670 Ramskrishnan, A. 2558, 2779 Ramsathan, A. S. 2747 Ramsag, D. A. 2733 Ramsden, S. A. 2710 Rants, J. 2669 Rappaport, P. 2664 Rao, K. N. 2782 Rassow, B. 2518 Rau, R. R. 2576 Raudebaugh, R. J. 2647 Rayburn, C. C 2545 Rayper, C. B. 2530
Minnhagen, L. Misch, P. Mitchell, A. M. J. Mitchell, R. G. Mitra, S. S. Mittelstaedt, P. Möller, H. G. Molière, K. Mollwo, E. 2521, 2658, Mollwo, H. Monté, L. A. J. Moon, P. B. Mooney, H. Moore, C. E. Moore, D. H. 2584, Morsan, S. Morgan, C. Morgan, K. Z. Morgan, W. W. 2779, Morin, F. J. Morris, A.	2706 2804 2755 2746 2771 2625 25299 2521 2528 2632 2724 2802 2724 2802 2755 2759 2752 2758 2757 2757 2775 2776 2776 2776 2776 2776	2584, 2692 Nicholas, J. F. 2634 Nichollas, R.V.V. 2700 Nicolaus, H. O. 2754 Nidey, R. A. 2788 Niehers, H. 2632 Niekerk, J. N. van 2632 Nielsen, H. H. 2633 Nielsen, H. H. 2639 Nielsen, H. H. 2639 Niggli, E. 2635 Niggli, P. 2521 Nigon, J. P. 2716 Nijgh, G. J. 2521 Nijon, J. P. 2716 Nijenhuis, A. 2524 Nikitine, S. 2627, 2721 Nitta, I. 2636 Nixon, W. C. 2693 Nöldeke, G. 2708 Nougaro, J. 2555 Noury, J. 2559 Noury, J. 2559 Noury, J. 2559 Noury, J. 2559 Oberly, C. W. 2683 Oberlin, A. 2533 Oberlin, A. 2536 O'Brien, P. A. 2786 O'Brien, P. A. 2786 O'Callaghan, T. 2735	Pasternak, R. A.  2636, 2637  Pauc, C	Prodell, A. G. 2571 Prudhomme, R. O. 2730 Prugne, P. 2647 Pullman, B. 2627 Purcell, J. D. 2786 Pursey, H. 2548, 2736 Pyatt, E. C. 2548  Quantie, C. 2689  Raal, F. A. 2645 Raether, H. 2673 Raievski, V. 2579 Rajewsky, B. 2773 Ramaiab, N. A. 2670 Ramskrishnan, A. 2558, 2779 Ramsanathan, A. S. 2787 Ramsaden, S. A. 2710 Ramsden, S. A. 2710 Ramsden, S. A. 2710 Rants, J. 2669 Rappaport, P. 2664 Rao, K. N. 2782 Rassow, B. 2518 Rau, R. R. 2576

		the second of the second	Walle de la Contraction de la	
Rediker, R. H.	2576	Rolfe, J 2553 Rollefson, G. K. 2730 Rollins, M. L 2759	Schmidt-Rohr,	Siegel, A 2532
Reeb, O		Rollefson, G. K. 2730	U 2597	Siegel, G.       2555         Sikkema, P. C.       2527         Simane, C.       2732         Simmons, J. C.       2541
Darkie T	9561	D-11: M T 9750	C-1 21 4 0700	Siegel, 0 2555
Reekie, J. Regener, V. H. Reichardt, W.	2501	Rollins, M. L 2759	Schmillen, A 2728	Sikkema, P. C. , 2527
Regener, V. H.	2623	Rollwagen, W 2517 Roman, N. G 2781	Schnarbach, K., 2553	Simane, C. 2732
Raichardt W		Roman N C 2791	Schneider, A 2730	Simmons T.C. 9541
Attitude, W.		Roman, 14. G 2101	Schuelder, A 2130	Simmons, J. C 2341
2656,	2762	Rooksby, H. P 2638	Schneider, L 2523	Simon, A 2723
Reid, G. C Reik, H. G	2618	Rosahl, D 2728	Schneider, L 2523 Schneider, R. G. 2628	Simon, F. E.
Treid, G. C	2010	TOBBIN, D	Schneider, R. G. 2020	Simon, F. E.
Reik, H. G	2557	Rose, H. M 2764	Schönberg, M. 2540	2562, 2601
Reimer, L.	2547	Rose, M. E 2527	Schoening.	Simon R F 2804
Reimer, L. Reincke, W. Reisner, J. H.	9676	Desert M orer	Schoening, F. R. L. 2635, 2636	Simon, R. F 2804 Simonetta, M 2628
Reincke, W	2010	Roseau, M 2555 Rosen, A. Z 2621	F. R. L. 2035, 2030	Simonetta, M 2628
Reisner, J. H.	2583	Rosen, A. Z 2621	Scholz-Frick, M. 2703	Simonis, W 2776
Rempe, G	2696	Rosenbach, O 2791	Schopper, E 2704	Simonsen,
Tempe, 0	2020	Trosenbach, O 2171	Schopper, E 2104	Simonsen,
Remy, E	2581	Rosenwasser, H. 2605	Schottky, H 2753	S. H 2635 Simpson, A. W. 2677
Rémy, J Repp, G. W Reuterswärd, C.	2733	Ross, A. W 2639	Schramm, K H. 2654	Simpson A W 9677
D C 187	0553	D D 0550	C. L. II. W. OFF	Othipson, A. W 2011
Repp, G. W	25/1	Rossi, B 2572	Schreiber, W.       2753         Schreuer, E.       2757         Schröder, W.       2776         Schröter, F.       2521	Simpson, H. R 2644
Reuterswärd C.	2580	Rossi, G. B 2577	Schreuer, E 2757	Singh, L
Reynolds,		Rost, F 2696 Rote, W. A 2747 Roth, L. E 2764	Schnöder W 9776	Cinch II N 0006
Meyhoras,		Rost, F 2090	Schroder, W 2110	Singh, U. N 2520
F. W	2692	Rote, W. A 2747	Schröter, F 2521	Sittkus, A 2581
Reynolds C T	9576	Roth I. F 9764	Schubart, G 2663	Skellett, A. M 2739
Tit y Holder, O. I.,	2010	Trock, A. L 2109	Schubart, G 2003	Carrette and the Carrette
F. W. Reynolds, G. T. Rheenen, D. W.		Routly, P. M 2712	Schubert, G. U., 2654	Skow, R. K 2599
van	2761	Rowlinson,	Schütte, H. 2791	Slettehak, A. 2782
Ping M	2695		Schütte, H 2791 Schultz, V. A 2603 Schulz, G. V 2757	Slettebak, A 2782 Slichter, L. B 2794
Riaz, M	4000	H. C 2714	Schultz, V. A 2003	Shenter, L. B 2794
		Ruch, E 2719 Rüdorff, W 2635 Rühl, W 2655	Schulz, G. V 2757	Sloansker,
Rice, B. B. Rice, R. V. Rice, W. E. Richards, T. C. Richter, H. 2549, Ricker, N.	2702	Budgeff W 9625	Schulz-Du Bois,	P M 9705
Mirce, D. D	00114	Ituaurii, W 2033	Schulz-Du Dois,	R. M 2785
Mice, R. V.	2764	Runl, W 2655	E 2669	Smars, E 2578
Rice, W. E.	2608	Rühlicke, K 2765 Rühmann, F 2521	E 2669 Schumacher, B. 2704	Smårs, E 2578 Smith, A. D. N. 2547
711 1 1 1 1	2000	Tulinoke, 18 2103	C. L. C. 2707	Smith, A. D. N., 2341
Richards, T. C.	2796	Kühmann, F 2521	Schwab, W 2586 Schwab, W 2626 Schwan, H 2650	Smith, A. W 2727 Smith, H. J 2789
Richter, H. 2549.	2645	Rüttiger, K 2586	Schwab, W. 2626	Smith. H. I. 2789
Dieken N	9902	Dukan II 0500	S-1 II 9650	C-1+1 T T 0(00
Ricker, Iv	2003	Rukop, H 2522 Russell, L. N 2580	Schwan, H 2030	Smith, J. E 2609
Rieck, J	2701	Russell, L. N 2580	Schwarz, A 2565	Smith, J. V 2635
Righl I.	9626	Ryan, R. D 2746	Schwarz, G 2732	Smith P T 2560
771	2020	Myan, M. D 2140	C. L. C	Smith, J. V 2635 Smith, P. L 2560 Smith, R. D 2705
Ries, H	2701		Schweiger,	Smith, R. D 2705
Riéty, P.	2739	Sack, R. A 2734	R. N. 2682	Smith. S. W. 2769
Disales W	2602	S D 0570	Calamand P + 9591	C-tal W/ TO to 0000
Ries, H. Riéty, P. Riéty, P. Riezler, W. Riguet, J. Rijkoort, P. J. Rimondi, O. Rinehart, M. C. Ring, J. Risser, J. R. Ritschl, R. Roaf, D.	2002	Sagan, R 2572	R. N 2682 Schwerd, F. † 2521	Smith, S. W 2769 Smith, W. T. jr 2566 Smith, W. V 2706 Smits, F 2791 Smolczyk, HG. 2659
Riguet, J	2527	Saint-Guily, B 2799	Scarsi, L 2623 Sciuti, S 2596	Smith, W. V 2706
Riikoort P I	2529	Salmon, A. J 2617	Sainti S 9506	Smite E 9701
Hijkouit, I. J	2020	Satmon, A. J 2011	Setuti, 5	Smits, F 2191
Rimondi, U	2582	Salvinien, J 2552	Scott, A. B 2640	Smolczyk, HG. 2659
Rinehart, M. C.	2574	Sambursky, S. 2721	Scott, J. M. C. 2600 Scouloudi, H. 2635	Smoluchowski,
Di- T	9505	C 1 C Y 0/07	C 1: 17 0625	
ning, J	2595	Sanders, C. L 2687	Scouloudi, H 2035	R 2639
Risser, J. R.	2604	Sargent, C. P 2574	Seaman, M. S. 2682 See, T. J. J. 2531	Snodgrass,
Ritarbl R	9700	Sartori, L 2596	See T I I 9531	H. R. 2595 Snowdon, W. 2682 Soder, G. 2764
Ritschi, R	2100	Sartori, L 2390	See, 1. J. J 4331	п. п 2593
Roaf, D	2603	Sasada, Y 2636	Seeger, R. J 2551	Snowdon, W 2682
Robert A C	2746	Sate N 9757	Seel, F 2626	Soder G 2764
Tobecci, it of	0766	Jaca, 11	0 0 0 0000	Souce, G 2104
Robertis, E. de .	2765	Sata, N 2757 Saunders, R. L 2684	Segura, G. jr 2608	Sogo, P. B 2001
Robertis, E. de . Roberts, B Roberts, V	2564	Sawyer, R. A 2705	Sehr, R.       2619         Seidman, A. H.       2746         Seiffert, K.       2562	Sogo, P. B 2601 Somers, E. V 2738
Roberts V	9605	Schoffer W/ 2625	Saidman A H 9746	Samma I wan
Roberts, v	2073	Schaffer, W 2635 Schalén, C 2781	Seidman, A. H. , 2740	Somme, J. van
Robertson,		Schalén, C 2781	Seiffert, K 2562	der , 2568
H. J	2696	Schall R. 2570	Seinnel O. 2607	Sommermeyer,
Robertson,		C-1-11- 4 2000	Calleria A Orica	W OFFI
Robertson,		Schaller, A 2099	Sellerio, A	
J. M	9697	Saballanates W/ 0510		*** ******* ****
	2001	Schanfeuter, W. 4310	Sellien, K 2792	Sommers, H. S.
Rahin M	2669	Schatzman E 2500	Sellien, K 2792 Senkovita I 2766	K 2773 Sommers, H. S.
Robin, M	2669	Schatzman, E. 2580	Seippel, O.       2607         Sellerio, A.       2563         Sellien, K.       2792         Senkovits, I.       2766	jr 2562
Robin, M Robin, Mme S.	2669 2692	Schatzman, E. 2580 Schauenstein, E. 2761		jr 2562 Sondheimer.
J. M		Schatzman, E. 2580 Schauenstein, E. 2761 Scheideler, A. L. 2686		jr 2562 Sondheimer.
Robinson,		Schaller, A 2699 Schallreuter, W. 2518 Schatzman, E. 2580 Schauenstein, E. 2761 Scheideler, A. L. 2686		jr 2562 Sondheimer.
Robinson,		Schatzman, E. 2580 Schatzman, E. 2761 Scheideler, A. L. 2686 Schein, M		jr 2562 Sondheimer.
Robinson,		Schatzman, E. 2580 Schauenstein, E. 2761 Scheideler, A. L. 2686 Schein, M 2594 Schenau, B. W.		jr
F. N. H Robinson, H. G.	2601 2679 2634	Schatzman, E. 2580 Schauenstein, E. 2761 Scheideler, A. L. 2686 Schein, M		jr
F. N. H Robinson, H. G.	2601 2679 2634	Schenau, B. W. van I 2748		jr
F. N. H Robinson, H. G.	2601 2679 2634	Schenau, B. W. van I 2748	Seraphin, B. 2656, 2657 Serres, A. 2680 Setlow, R. 2775 Seus, D. 2628	jr
F. N. H Robinson, H. G.	2601 2679 2634	Schenau, B. W. van I 2748	Seraphin, B. 2656, 2657 Serres, A. 2680 Setlow, R. 2775 Seus, D. 2628	jr
F. N. H Robinson, H. G.	2601 2679 2634	Schenau, B. W. van I	Seraphin, B. 2656, 2657 Serres, A. 2680 Setlow, R. 2775 Seus, D. 2628	jr
F. N. H Robinson, H. G.	2601 2679 2634	Schenau, B. W. van I	Seraphin, B. 2656, 2657 Serres, A. 2680 Setlow, R. 2775 Seus, D. 2628	jr
F. N. H Robinson, H. G.	2601 2679 2634	Schenau, B. W. van I	Seraphin, B. 2656, 2657 Serres, A. 2680 Setlow, R. 2775 Seus, D. 2628	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. W. 2565 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spira, D. 2584
F. N. H Robinson, H. G.	2601 2679 2634	Schein, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schiese, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilt, H. 2541	Seraphin, B. 2656, 2657 Serres, A. 2680 Setlow, R. 2775 Seus, D. 2628	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. W. 2565 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spira, D. 2584
Robinson, F. N. H Robinson, H. G. Robinson, K Robl, H Robson, J. W. Rodenburg, N. Roecker, J. H. Roehrig, J. R.	2601 2679 2634	Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schiess, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilt, H. 2541 Schlegel, R. 2532	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. W. 2565 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spira, D. 2584
Robinson, F. N. H. Robinson, H. G. Robinson, K. Robl, H. Robson, J. W. Rodenburg, N. Rocker, J. H. Roehrig, J. R. Roeschlaub.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541	Schenn, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schiess, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilt, H. 2541 Schlegel, R. 2532 Schleicher, H. 2701	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. W. 2565 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spira, D. 2584
Robinson, F. N. H. Robinson, H. G. Robinson, K. Robl, H. Robson, J. W. Rodenburg, N. Rocker, J. H. Roehrig, J. R. Roeschlaub.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541	Schenn, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schiess, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilt, H. 2541 Schlegel, R. 2532 Schleicher, H. 2701	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. W. 2565 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spira, D. 2584
Robinson, F. N. H. Robinson, H. G. Robinson, K. Robl, H. Robson, J. W. Rodenburg, N. Rocker, J. H. Roehrig, J. R. Roeschlaub.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541	Schen, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schies, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilt, H. 2541 Schlegel, R. 2532 Schleicher, H. 2701 Schleuener, A.	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. W. 2565 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spira, D. 2584
Robinson, F. N. H. Robinson, H. G. Robinson, K. Robl, H. Robson, J. W. Rodenburg, N. Rocker, J. H. Roehrig, J. R. Roeschlaub.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541	Schena, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schiess, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilt, H. 2541 Schlegel, R. 2532 Schleicher, H. 2701 Schleusener, A. 2791, 2803	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. W. 2565 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spira, D. 2584
Robinson, F. N. H. Robinson, H. G. Robinson, K. Robl, H. Robson, J. W. Rodenburg, N. Rocker, J. H. Roehrig, J. R. Roeschlaub.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541	Schena, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schiess, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilt, H. 2541 Schlegel, R. 2532 Schleicher, H. 2701 Schleusener, A. 2791, 2803	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. W. 2365 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spiro, D. 2584 Sponer, H. 2720 Sprague, G. 2708 Spratt, E. B. 2546 Spyra, W. 2586 Squires, G. L. 2598
Robinson, H. G. Robinson, K Robinson, K Robl, H Robson, J. W. Rodenburg, N. Roecker, J. H. Roeschlaub, F. v. Roesler, F. C. Rössler, F.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541 2686 2758 2556	Schein, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schiess, J. 2700 Schilling, P. 0. 2670 Schilt, H. 2541 Schlegel, R. 2532 Schleicher, H. 2701 Schleusener, A. 2791, 2803 Schlüter, A.	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. 2565 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spiro, D. 2584 Sponer, H. 2720 Sprague, G. 2708 Spratt, E. B. 2546 Spyrra, W. 2586 Squires, G. L. 2598
Robinson, H. G. Robinson, K Robinson, K Robl, H Robson, J. W. Rodenburg, N. Roecker, J. H. Roeschlaub, F. v. Roesler, F. C. Rössler, F.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541 2686 2758 2556	Schenn, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schiess, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilt, H. 2541 Schlegel, R. 2532 Schleicher, H. 2701 Schleusener, A. 2791, 2803 Schlüter, A. 2777, 2760	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. 2565 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spiro, D. 2584 Sponer, H. 2720 Sprague, G. 2708 Spratt, E. B. 2546 Spyrra, W. 2586 Squires, G. L. 2598
Robinson, H. G. Robinson, K Robinson, K Robl, H Robson, J. W. Rodenburg, N. Roecker, J. H. Roeschlaub, F. v. Roesler, F. C. Rössler, F.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541 2686 2758 2556	Schenn, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schiess, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilt, H. 2541 Schlegel, R. 2532 Schleicher, H. 2701 Schleusener, A. 2791, 2803 Schlüter, A. 2777, 2760	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. 2565 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spiro, D. 2584 Sponer, H. 2720 Sprague, G. 2708 Spratt, E. B. 2546 Spyrra, W. 2586 Squires, G. L. 2598
Robinson, H. G. Robinson, K Robinson, K Robl, H Robson, J. W. Rodenburg, N. Roecker, J. H. Roeschlaub, F. v. Roesler, F. C. Rössler, F.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541 2686 2758 2556	Schenn, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schiess, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilt, H. 2541 Schlegel, R. 2532 Schleicher, H. 2701 Schleusener, A. 2791, 2803 Schlüter, A. 2777, 2760	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. 2565 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spiro, D. 2584 Sponer, H. 2720 Sprague, G. 2708 Spratt, E. B. 2546 Spyrra, W. 2586 Squires, G. L. 2598
Robinson, H. G. Robinson, K Robinson, K Robl, H Robson, J. W. Rodenburg, N. Roecker, J. H. Roeschlaub, F. v. Roesler, F. C. Rössler, F.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541 2686 2758 2556	Schein, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schies, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilt, H. 2541 Schlegel, R. 2532 Schleicher, H. 2701 Schlüter, A. 2777, 2780 Schlüter, A. 2777, 2780 Schlüter, W. 2522	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. 2565 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spiro, D. 2584 Sponer, H. 2720 Sprague, G. 2708 Spratt, E. B. 2546 Spyrra, W. 2586 Squires, G. L. 2598
Robinson, H. G. Robinson, K Robinson, K Robl, H Robson, J. W. Rodenburg, N. Roecker, J. H. Roeschlaub, F. v. Roesler, F. C. Rössler, F.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541 2686 2758 2556	Schein, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schiess, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilling, P. O. 2532 Schleicher, H. 2701 Schleicher, H. 2701 Schlüter, A. 2777, 2780 Schlüter, H. 2760 Schlüter, H. 2760 Schlüter, W. 2522 Schmeiser, K. 2763	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. W. 2565 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spiro, D. 2584 Sponer, H. 2720 Sprague, G. 2708 Spratt, E. B. 2546 Spyra, W. 2586 Squires, G. L. 2598 Srivastava, A. M. 2740 Straystava, B. N. 2628 Stacey, D. S. 2785
Robinson, H. G. Robinson, K Robinson, K Robl, H Robson, J. W. Rodenburg, N. Roecker, J. H. Roeschlaub, F. v. Roesler, F. C. Rössler, F.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541 2686 2758 2556	Schein, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schiess, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilling, P. O. 2532 Schleicher, H. 2701 Schleicher, H. 2701 Schlüter, A. 2777, 2780 Schlüter, H. 2760 Schlüter, H. 2760 Schlüter, W. 2522 Schmeiser, K. 2763	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. W. 2365 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spiro, D. 2584 Sponer, H. 2720 Sprague, G. 2708 Spratt, E. B. 2546 Spyra, W. 2586 Squires, G. L. 2598 Srivastava, A. M. 2740 Srivastava, B. N. 2628 Stackelberg.
Robinson, H. G. Robinson, K Robinson, K Robl, H Robson, J. W. Rodenburg, N. Roecker, J. H. Roeschlaub, F. v. Roesler, F. C. Rössler, F.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541 2686 2758 2556	Schein, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schiess, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilling, P. O. 2532 Schleicher, H. 2701 Schleicher, H. 2701 Schlüter, A. 2777, 2780 Schlüter, H. 2760 Schlüter, H. 2760 Schlüter, W. 2522 Schmeiser, K. 2763	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. W. 2365 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spiro, D. 2584 Sponer, H. 2720 Sprague, G. 2708 Spratt, E. B. 2546 Spyra, W. 2586 Squires, G. L. 2598 Srivastava, A. M. 2740 Srivastava, B. N. 2628 Stackelberg.
Robinson, H. G. Robinson, K Robinson, K Robl, H Robson, J. W. Rodenburg, N. Roecker, J. H. Roeschlaub, F. v. Roesler, F. C. Rössler, F.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541 2686 2758 2556	Schein, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schies, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilt, H. 2541 Schlegel, R. 2532 Schleicher, H. 2701 Schlüter, A. 2777, 2780 Schlüter, A. 2777, 2780 Schlüter, W. 2522 Schmeiser, K. 2763 Schmidt, F. H. 2522 Schmidt, F. H. 2522	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. W. 2365 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spiro, D. 2584 Sponer, H. 2720 Sprague, G. 2708 Spratt, E. B. 2546 Spyra, W. 2586 Squires, G. L. 2598 Srivastava, A. M. 2740 Srivastava, B. N. 2628 Stackelberg.
Robinson, H. G. Robinson, K Robinson, K Robl, H Robson, J. W. Rodenburg, N. Roecker, J. H. Roeschlaub, F. v. Roesler, F. C. Rössler, F.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541 2686 2758 2556	Schenn, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schiess, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilling, P. O. 2541 Schlegel, R. 2532 Schleicher, H. 2701 Schleusener, A. 2791, 2803 Schlüter, A. 2777, 2780 Schlüter, H. 2760 Schlüter, W. 2522 Schmeiser, K. 2763 Schmidt, E. 2522 Schmidt, F. 42578, 2620	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. W. 2365 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spiro, D. 2584 Sponer, H. 2720 Sprague, G. 2708 Spratt, E. B. 2546 Spyra, W. 2586 Squires, G. L. 2598 Srivastava, A. M. 2740 Srivastava, B. N. 2628 Stackelberg.
Robinson, H. G. Robinson, K Robinson, K Robl, H Robson, J. W. Rodenburg, N. Roecker, J. H. Roeschlaub, F. v. Roesler, F. C. Rössler, F.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541 2686 2758 2556	Schenn, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schiess, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilling, P. O. 2541 Schlegel, R. 2532 Schleicher, H. 2701 Schleusener, A. 2791, 2803 Schlüter, A. 2777, 2780 Schlüter, H. 2760 Schlüter, W. 2522 Schmeiser, K. 2763 Schmidt, E. 2522 Schmidt, F. 42578, 2620	Serres, A	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. W. 2365 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spiro, D. 2584 Sponer, H. 2720 Sprague, G. 2708 Spratt, E. B. 2546 Spyra, W. 2586 Squires, G. L. 2598 Srivastava, A. M. 2740 Srivastava, B. N. 2628 Stackelberg.
Robinson, H. G. Robinson, K. Robl, H. G. Robson, J. W. Robson, J. W. Rodenburg, N. Roecker, J. H. Roeckisab, F. v. Roeseler, F. C. Rössler, F.	2601 2679 2634 2620 2591 2685 2608 2541 2686 2758 2556	Schein, M. 2594 Schenau, B. W. van I. 2748 Schier, H. 2702 Schies, J. 2700 Schilling, P. O. 2670 Schilt, H. 2541 Schlegel, R. 2532 Schleicher, H. 2701 Schlüter, A. 2777, 2780 Schlüter, A. 2777, 2780 Schlüter, W. 2522 Schmeiser, K. 2763 Schmidt, F. H. 2522 Schmidt, F. H. 2522	Seraphin, B. 2656, 2657 Serres, A. 2680 Setlow, R. 2775 Seus, D. 2628	jr. 2562 Sondheimer, E. H. 2653 Sorg, K. W. 2565 Sorger, G. 2760 Spall, B. C. 2625 Specht, W. 2765 Spencer, L. V. 2590 Spenke, E. 2538 Spiro, D. 2584 Sponer, H. 2720 Sprague, G. 2708 Spratt, E. B. 2546 Spyra, W. 2586 Squires, G. L. 2598 Srivastava, A. M. 2740 Straystava, B. N. 2628 Stacey, D. S. 2785

Stahlmann,				The same of the same
Diaminana,		Taconis, K. W 2542	Trillat, JJ 2569 Trilling, G. H 2573 Tripp, V. M 2759 Trommel, J 2638 Trotter, I. F 2762 Tsukada, K 2674 Tracker, R. J	Walker, J
	0014		T-::: C H 9579	Walker M E 2702
M. A	2704	Taft, E. A 2664	1 runny, G. H 2010	WHIREF, M. F 2103
Stambaugh,		Talbot, J. H 2636 Talbot, S. A 2769	Tripp, V. M 2759	Walker, R. L 2573
n n	2749	Talbat & A 9760	Trommel I 2638	Walker W C 2673
		1 albot, 5. At 2109	110mmel, J 2000	Walker, W. C 2015
Starner, J. W.	2613	Tallone, L 2575	Trotter, 1. F 2762	Wallace, P. R 2047
Stanbaugger W		Tamm, K 2738	Tankada K 2674	Walling, I.C. 2677
Staubwasser, W.	2041	Tamm, R	Tour 1 70 7 2019	W. 11
Stearns, R. L	2591	Tams, E 2793	Tucker, B. L. 2615 Tucker, D. 2767, 2768 Tüdés, F. 2624 Tunstead, J. 2705	Wallot, J 2522
	2606	Tanaka, Y. 2712 Tank, G. 2553 Taschek, R. F. 2613 Taute, F. 2703	Tucker D 2767 2768	Walsh A D 2712
	2000	1 апака, 1 2112	Tucker, D. aloi, aloo	W 1.2
Steckelmacher,		Tank, G 2553	Tudos, F 2624	Walther, A 2529
XV/	9640	Touchak R F : 2613	Tunstead I 2705	Wansink,
W	2040	Taschek, It. F 2010	Tunbecau, gr aroo	TO TE DE OFICE
Stefanescu,		Taute, F 2703	Turkevich, J 2727	D. H. N 2542
S. S Steger, E Steiger, N	9650	Taylor, A. R 2764	Turkevich, J. 2727 Turner, A. F. 2697	D. H. N 2542 Wapstra, A. H 2614 Warburg, O 2776
5. 5	2030	1 aylor, A. R 2102	2 1 17 7 0011	TT 1 0 0000
Steger, E	2723	Taylor, Sir G. 2554 Taylor, J. C. 2596	Tyndall, J 2517	warburg, U 2110
Casiner N	9590	Taylor I C 2506		Warburton.
Steiger, IV	4309	Taylor, J. C 2070	W711 W7 0071	TO T OFFICE
Stein, G	2775	Taylor, J. H 2770	Uhler, U 2711 Unger, F 2521	F. L 2770
Carin W/	9775	Taylor R A 9731	Unger F. 2521	Ware, A. A. 2670
Stein, G Stein, W	4113	Taylor, J. H. 2770 Taylor, R. A. 2731	TI I T ME OCCU	W D E 0641
Steller, A Stenhaben, E	2556	Teasdale, J. G. 2573	Unk, J. M 2685	F. L. 2770 Ware, A. A. 2670 Warren, B. E. 2641 Wassenaar, T.
Swambaham E	9696	Teele, R. P 2699	Utterback, N. G. 2582	Wassengar, T.
Stennaben, E	2030	10010, 10.1 2099	0 0000000000000000000000000000000000000	0000 0000
Stephan, H	2759	Tellier, J. C 2743		2558, 2560
		Teltow, J 2630	Vaart, H. R.	Wasserburg, G. J
Stephan, H	2139	Teltow, J 2000		C T 9602
Stephanou,		Temmer, G. M 2614	van der 2528	G. J 2003
	9716	Templeton,	Vaciago, A 2628	Wataghin, V. 2596
S. E	2110	Templeton,	W. L. V. T. C. OFRO	W/
Stephens, K. G.	2597	D. H 2636	Valatin, J. G 2539 Vale, D. W 2541	watanabe, 1 2030
		Tonney F H 9504	Vale. D. W. 2541	Waters, M. 2686
Stephenson,		D. H 2636 Tenney, F. H 2594 Terpstra, T. J. 2528	77 11 1 70 1	W E C 0000
S. T	2732	Terpstra, T. J. 2528 Tewordt, L 2633	Valladas-Dubois,	watson, E. C 2525
Carry II		Townande T 9633	Mme S 2628	Watson, R. J. 2796
Stern, H	2501	1ewordt, 11. , 2000	77 11	Winds Will Ocho
Stern, H Sternglass, E. J.	2674	Thaler, R. M 2588	Vallauri, G 2522	Watt, W 2048
Carrottering		Thellies F 9706	Valles R I. 2697	Wawilow S. I. 2519
Sternheimer,		Thellier, E 2796	Vallee, B. L 2697 Vand, V 2636	W. L A 0710
R. M.	2587	Thellier, Mme O. 2796	Vand, V 2030	Weber, A 2718
R. M Steudel, A	9700	Théodoresco,	Vandivert,	Weber, G. 2610
Steudel, A	2708	Incodoresco,	To The second	W. ST. D. 0500
Stevens, B. A	2687	Mile M 2773 Theus, R. B 2730	V. V 2599	Wegner, H. E 2589
Comment A D	0760	The D D 9720	Vaccent I.P 2684	Weigel, R. G.
Stewart, A. B	2109	1 neus, R. D 2130	Tasseur, 31 2009	77 016 01
Stewart, A. L	2714	Thierrin, G 2524	Venteville, A. J. 2558	2701, 2703
Character II C	0606	Thomas D 9693	V. V 2599 Vasseur, JP 2684 Venteville, A. J. 2558 Vergnoux, Mile	Weinstein, W. 2697
Stewart, H. C	2000	Thomas, R 2623	verguoux, mine	Weinstein, W. 2697 Weiss, A. 2630 Weiss, H. 2661 Weiss, R. 2671 Weisshaar, E. 2662 Weissler, G. L. 2673
Stewart, V. N.	2686	Thomas, R. G 2536	A. M 2725	Weiss, A 2030
Call II	0762	Th W D 9540	A. M. 2725 Verhoeff, J. 2525	Weiss, H. 2661
Stich, H	2100	Thomas, W. R. 2548 Thompson, E.W. 2713	Verificent, 3	W
Stieler, C.	2522	Thompson, E.W. 2713	Vernotte, P.	Weiss, R 2671
Stieler, C. Stigman, S	9600	Thompson, N. J. 2545	2529, 2541	Weisshaar, E. 2662
Stigman, S	2000		Y . T . 0500	W/ C T 9672
Stilwell, G. R	2692	Thompson,	Veronesi, P 2582	Weissler, G. L. 2073
Catal C A	9795	R. W 2576 Thompson, S. G. 2577	Veronesi, P 2582 Vetter, K. J 2666	Weizsäcker,
Stith, G. A	2100	R. W 2510	37: 1 1 36 0576	C E 9540
Stoll, P.	2607	Thompson, S. G. 2577	Vidale, M 2576	L. F. V 2549
	9609	Thomson C M 9637	Vidmar. M 2686	Welker, H. 2662
Stone, J. M	2692	Thomson, C. M., 2637	Vidmar, M 2686	Welker, H 2662
Stone, J. M	2692	Thomson, C. M., 2637	Vidmar, M 2686 Vigon, M. A.	Welker, H 2662 Wellard, C. L 2746
Stone, J. M	2692	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R 2625	Vidmar, M 2686 Vigon, M. A.	Welker, H 2662 Wellard, C. L 2746 Werner, F 2795
Stone, R. G Straaten, W. van	2692 2696 2558	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765	Vidmar, M 2686 Vigon, M. A.	Welker, H 2662 Wellard, C. L 2746 Werner, F 2795
Stone, R. G Straaten, W. van	2692 2696 2558	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761	Vidmar, M 2686 Vigon, M. A. 2582, 2598 Vigone M. 2575	Welker, H 2662 Wellard, C. L 2746 Werner, F 2795 Werner, H 2701
Stone, R. G Straaten, W. van	2692 2696 2558	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761	Vidmar, M 2686 Vigon, M. A. 2582, 2598 Vigone M. 2575	Welker, H 2662 Wellard, C. L 2746 Werner, F 2795 Werner, H 2701 Werner, W 2565
Stone, R. G Straaten, W. van	2692 2696 2558	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761	Vidmar, M 2686 Vigon, M. A. 2582, 2598 Vigone M. 2575	Welker, H 2662 Wellard, C. L 2746 Werner, F 2795 Werner, H 2701 Werner, W 2578
Stone, R. G Straaten, W. van	2692 2696 2558	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2596	Vidmar, M 2686 Vigon, M. A. 2582, 2598 Vigone M. 2575	Welker, H 2662 Wellard, C. L 2746 Werner, F 2795 Werner, H 2701 Werner, W 2565 Wernholm, O 2578
Stone, J. M Stone, R. G Straaten, W. van Strässer, C Straight, W. D Straker, T. W	2692 2696 2558 2747 2554 2798	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2596	Vidmar, M 2686 Vigon, M. A. 2582, 2598 Vigone M. 2575	Welker, H 2662 Wellard, C. L 2746 Werner, F 2795 Werner, H 2701 Werner, W 2565 Wernholm, O 2578 Wertheimer, A 2522
Stone, J. M Stone, R. G Straaten, W. van Strässer, C Straight, W. D Straker, T. W Stranahan, G	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, V. 2679	Vidmar, M 2686 Vigon, M. A. 2582, 2598 Vigone M. 2575	Welker, H 2662 Wellard, C. L 2746 Werner, F 2795 Werner, H 2701 Werner, W 2565 Wernholm, O 2578 Wertheimer, A 2522 Werner, G 27709
Stone, J. M	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, V. 2679	Vidmar, M 2686 Vigon, M. A. 2582, 2598 Vigone M. 2575	Welker, H 2662 Welhard, C. L 2746 Werner, F 2795 Werner, H 2701 Werner, W 2565 Wernholm, O 2578 Wertheimer, A 2522 Wessel, G. 2709, 2710
Stone, J. M	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, V. 2679	Vidmar, M 2686 Vigon, M. A. 2582, 2598 Vigone M. 2575	Welker, H 2662 Wellard, C. L 2746 Werner, F 2795 Werner, H 2701 Werner, W 2565 Wernholm, O 2578 Wertheimer, A 2522 Wessel, G. 2709, 2710 West, C. D 2693
Stone, J. M	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, V. 2679	Vidmar, M 2686 Vigon, M. A. 2582, 2598 Vigone M. 2575	Welker, H 2662 Wellard, C. L 2746 Werner, F 2795 Werner, H 2701 Werner, W 2565 Wernholm, O 2578 Wertheimer, A 2522 Wessel, G. 2709, 2710 West, C. D 2693 West, D
Stone, J. M. Stone, R. G. Straaten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranahan, G. Strecker, F. Street, R. Stroh, A. N.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521 2678	Thomson, C. M., 2637 Thorburn, R., 2625 Thorpe, W. H., 2765 Thorwart, W., 2761 Thum, H., 2702 Tidman, D. A., 2596 Ting, Y., 2679 Tinlot, J., 2594 Tipple, P. M., 2664 Titterton, E. W., 2604	Vidmar, M	Welker, H. 2662 Wellard, C. L. 2746 Werner, F. 2795 Werner, H. 2701 Werner, W. 2565 Wernholm, O. 2578 Wertheimer, A. 2522 Wessel, G. 2709, 2710 West, C. D. 2693 West, D. 2591
Stone, J. M. Stone, R. G. Straaten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranahan, G. Strecker, F. Street, R. Stroh, A. N.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521 2678	Thomson, C. M., 2637 Thorburn, R., 2625 Thorpe, W. H., 2765 Thorwart, W., 2761 Thum, H., 2702 Tidman, D. A., 2596 Ting, Y., 2679 Tipple, P. M., 2664 Titterton, E. W., 2604 Tobi, A. C., 2635	Vidonar, M 2686 Vigon, M. A	Welker, H 2662 Wellard, C. L 2746 Werner, F 2795 Werner, H 2701 Werner, W 2565 Wernholm, O 2578 Wertheimer, A 2522 Wessel, G. 2709, 2710 West, C. D 2693 West, D
Stone, J. M. Stone, R. G. Straaten, W. van Strässer, C. Straker, T. W. Straker, T. W. Stranahan, G. Strecker, F. Strect, R. Stroh, A. N.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521 2678	Thomson, C. M., 2637 Thorburn, R., 2625 Thorpe, W. H., 2765 Thorwart, W., 2761 Thum, H., 2702 Tidman, D. A., 2596 Ting, Y., 2679 Tipple, P. M., 2664 Titterton, E. W., 2604 Tobi, A. C., 2635	Vidonar, M 2686 Vigon, M. A	Welker, H. 2662 Wellard, C. L. 2746 Werner, F. 2795 Werner, H. 2701 Werner, W. 2565 Wernholm, O. 2578 Wertheimer, A. 2522 Wessel, G. 2709, 2710 West, C. D. 2693 West, D. 2591 Westervelt, P. 2736 Westervelt, P. 2736
Stone, J. M. Stone, R. G	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521 2678 2642 2779	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, Y. 2679 Tinlot, J. 2594 Tipple, P. M. 2664 Titterton, E. W. 2604 Tobi, A. C. 2635 Todd, W. M. 2541	Vidonar, M 2686 Vigon, M. A	Welker, H
Stone, J. M. Stone, R. G	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521 2678 2642 2779	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, Y. 2679 Tinlot, J. 2594 Tipple, P. M. 2664 Titterton, E. W. 2604 Tobi, A. C. 2635 Todd, W. M. 2541	Vidonar, M 2686 Vigon, M. A	Welker, H
Stone, J. M. Stone, R. G. Straateu, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranahan, G. Strecker, F. Strect, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521 2678 2642 2779 2756	Thomson, C. M., 2637 Thorburn, R., 2625 Thorpe, W. H., 2765 Thorwart, W., 2761 Thum, H., 2702 Tidman, D. A., 2596 Ting, Y., 2679 Tinlot, J., 2594 Tipple, P. M., 2664 Tobi, A. C., 2635 Todd, W. M., 2541 Tokuyasu, K.	Vidonar, M 2686 Vigon, M. A	Welker, H
Stone, J. M. Stone, R. G. Straateu, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranahan, G. Strecker, F. Strect, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521 2678 2642 2779 2756	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thum, H 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, Y. 2679 Tinlot, J 2594 Tipple, P. M. 2664 Titterton, E. W. 2604 Tobi, A. C. 2635 Todd, W. M. 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584	Vidonar, M	Welker, H
Stone, J. M. Stone, R. G. Straateu, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranahan, G. Strecker, F. Strect, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521 2678 2642 2779 2756	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thum, H 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, Y 2679 Tinlot, J 2594 Tipple, P. M 2664 Titterton, E. W. 2604 Tobi, A. C 2635 Todd, W. M. 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tolansky, S.	Vidmar, M	Welker, H
Stone, J. M. Stone, R. G. Straaten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranshan, G. Streeker, F. Street, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O. Stuart, H. A. Stubbs, F. J. Stubbs, P. H. S.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521 2678 2642 2779 2756 2625 2797	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thum, H 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, Y 2679 Tinlot, J 2594 Tipple, P. M 2664 Titterton, E. W. 2604 Tobi, A. C 2635 Todd, W. M. 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tolansky, S.	Vidmar, M	Welker, H
stone, J. M. Stone, R. G. Straaten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Strecker, F. Strecker, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O. Stuart, H. A. Stubbs, F. J. Stübbs, F. J. Stübbs, P. H. S.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2521 2678 2642 2779 2756 2756 2797 2701	Thomson, C. M., 2637 Thorburn, R., 2625 Thorpe, W. H., 2765 Thorwart, W., 2761 Thum, H., 2702 Tidman, D. A., 2596 Ting, Y., 2679 Tinlot, J., 2594 Tipple, P. M., 2664 Titterton, E. W., 2604 Tobi, A. C., 2635 Todd, W. M., 2541 Tokuyasu, K., 2583, 2584 Tolansky, S., 2644, 2755	Vidmar, M	Weizsäcker, C. F. v
stone, J. M. Stone, R. G. Straaten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Strecker, F. Strecker, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O. Stuart, H. A. Stubbs, F. J. Stübbs, F. J. Stübbs, P. H. S.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2521 2678 2642 2779 2756 2756 2797 2701	Thomson, C. M., 2637 Thorburn, R., 2625 Thorpe, W. H., 2765 Thorwart, W., 2761 Thum, H., 2702 Tidman, D. A., 2596 Ting, Y., 2679 Tinlot, J., 2594 Tipple, P. M., 2664 Titterton, E. W., 2604 Tobi, A. C., 2635 Todd, W. M., 2541 Tokuyasu, K., 2583, 2584 Tolansky, S., 2644, 2755	Vidonar, M	Welker, H 2662 Wellard, C. L 2746 Werner, F 2795 Werner, H 2701 Werner, W 2565 Wernholm, O 2578 Wertheimer, A 2522 Wessel, G. 2709, 2710 West, C. D 2693 West, D 2591 Westphal, W. H. 2541 Westrik, R 2645 Wexler, S 2607 Wheatley, P. J 2636 Wheeler, J. A 2533
stone, J. M. Stone, R. G. Strasten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranshan, G. Streecker, F. Stroh, A. N. Stroh, A. N. Strue, O. Stuart, H. A. Stubbs, F. J. Stubbs, P. H. S. Stübenrath, K. Stuke, J.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521 2678 2642 2779 2756 2625 2797 2701 2645	Thomson, C. M., 2637 Thorburn, R., 2625 Thorpe, W. H., 2765 Thorwart, W., 2761 Thum, H., 2702 Tidman, D. A., 2596 Ting, Y., 2679 Tinlot, J., 2594 Tipple, P. M., 2664 Titterton, E. W., 2604 Tobi, A. C., 2635 Todd, W. M., 2541 Tokuyasu, K., 2583, 2584 Tolansky, S., 2644, 2755	Vidonar, M	Welker, H 2662 Wellard, C. L 2746 Werner, F 2795 Werner, H 2701 Werner, M
stone, J. M. Stone, R. G. Straateu, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranahan, G. Strecker, F. Strect, R. Stroh, A. N. 2640, Stuart, H. A. Stubba, F. J. Stubba, F. J. Stübenrath, K. Stuke, J.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2521 2678 2642 2779 2756 2625 2797 2701 2655	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2594 Tipple, P. M. 2664 Titterton, E. W. 2604 Tobi, A. C. 2635 Todd, W. M. 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tolansky, S. 2644, 2755 Toll, J 2533 Tollestrup, A. V. 2573	Vidmar, M	Welker, H
stone, J. M. Stone, R. G. Straateu, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranahan, G. Strecker, F. Strect, R. Stroh, A. N. 2640, Stuart, H. A. Stubba, F. J. Stubba, F. J. Stübenrath, K. Stuke, J.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2521 2678 2642 2779 2756 2625 2797 2701 2655	Thomson, C. M., 2637 Thorburn, R., 2625 Thorpe, W. H., 2765 Thorwart, W., 2761 Thorwart, W., 2761 Thum, H., 2702 Tidman, D. A., 2596 Ting, Y., 2679 Tinlot, J., 2594 Tipple, P. M., 2664 Titterton, E. W., 2604 Tobi, A. C., 2635 Todd, W. M., 2541 Tokuyasu, K., 2583, 2584 Tolansky, S., 2644, 2755 Toll, J., 2533 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian,	Vidmar, M	Welker, H
stone, J. M. Stone, R. G. Straateu, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranahan, G. Strecker, F. Strect, R. Stroh, A. N. 2640, Stuart, H. A. Stubba, F. J. Stubba, F. J. Stübenrath, K. Stuke, J.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2521 2678 2642 2779 2756 2625 2797 2701 2655	Thomson, C. M., 2637 Thorburn, R., 2625 Thorpe, W. H., 2765 Thorwart, W., 2761 Thorwart, W., 2761 Thum, H., 2702 Tidman, D. A., 2596 Ting, Y., 2679 Tinlot, J., 2594 Tipple, P. M., 2664 Titterton, E. W., 2604 Tobi, A. C., 2635 Todd, W. M., 2541 Tokuyasu, K., 2583, 2584 Tolansky, S., 2644, 2755 Toll, J., 2533 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian,	Vidmar, M	Welker, H
stone, J. M. stone, R. G. Straaten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranshan, G. Streecker, F. Street, R. Stroh, A. N. Struve, O. Stuart, H. A. Stubba, F. J. Stubbs, P. H. S. Stübenrath, K. Sturm, F.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2521 2678 2642 2779 2756 2625 2797 2701 2655	Thomson, C. M., 2637 Thorburn, R., 2625 Thorpe, W. H., 2765 Thorwart, W., 2761 Thorwart, W., 2761 Thum, H., 2702 Tidman, D. A., 2596 Ting, Y., 2679 Tinlot, J., 2594 Tipple, P. M., 2664 Titterton, E. W., 2604 Tobi, A. C., 2635 Todd, W. M., 2541 Tokuyasu, K., 2583, 2584 Tolansky, S., 2644, 2755 Toll, J., 2533 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian,	Vidmar, M	Welker, H
stone, J. M. Stone, R. G. Straaten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straiker, T. W. Strecker, F. Streck, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O. Stuart, H. A. Stubbs, F. J. Stübenrath, K. Stuke, J. Sturm, F. Sturm, W. Style, D. W. G. Subrahmanyam.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521 2678 2642 2779 2756 2625 2797 2701 2645 2626 2797	Thomson, C. M., 2637 Thorburn, R., 2625 Thorpe, W. H., 2765 Thorwart, W., 2761 Thowart, W., 2761 Thum, H., 2702 Tidman, D. A., 2596 Ting, Y., 2679 Tinlot, J., 2594 Tipple, P. M., 2664 Tobi, A. C., 2635 Todd, W. M., 2541 Tokuyasu, K., 2583, 2584 Tolansky, S., 2644, 2755 Toll, J., 2533 Tomboulian, D. H., 2708 Tomkins, F. S.	Vidmar, M	Welker, H
stone, J. M. Stone, R. G. Straaten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straiker, T. W. Strecker, F. Streck, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O. Stuart, H. A. Stubbs, F. J. Stübenrath, K. Stuke, J. Sturm, F. Sturm, W. Style, D. W. G. Subrahmanyam.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521 2678 2642 2779 2756 2625 2797 2701 2645 2626 2797	Thomson, C. M., 2637 Thorburn, R., 2625 Thorpe, W. H., 2765 Thorwart, W., 2761 Thowart, W., 2761 Thum, H., 2702 Tidman, D. A., 2596 Ting, Y., 2679 Tinlot, J., 2594 Tipple, P. M., 2664 Tobi, A. C., 2635 Todd, W. M., 2541 Tokuyasu, K., 2583, 2584 Tolansky, S., 2644, 2755 Toll, J., 2533 Tomboulian, D. H., 2708 Tomkins, F. S.	Vidmar, M	Welker, H
stone, J. M. Stone, R. G. Straaten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straiker, T. W. Strecker, F. Streck, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O. Stuart, H. A. Stubbs, F. J. Stübenrath, K. Stuke, J. Sturm, F. Sturm, W. Style, D. W. G. Subrahmanyam.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521 2678 2642 2779 2756 2625 2797 2701 2645 2626 2797	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thorwart, W. 2761 Thum, H 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, Y 2679 Tinlot, J 2594 Tipple, P. M. 2664 Titterton, E. W. 2664 Titterton, E. W. 2635 Todd, W. M 2531 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tolansky, S. 2644, 2755 Toll, J 2533 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian, D. H 2708 Tomkins, F. S. 2696, 2709	Vidonar, M	Welker, H
Stone, J. M. Stone, R. G. Stone, R. G. Straateu, W. van Straisser, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranahan, G. Strecker, F. Strect, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O. Stuart, H. A. Stubba, F. J. Stubba, F. J. Stubenrath, K. Stuke, J. Sturm, W. Style, D. W. G. Subrahmanyam, N.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521 2678 2642 2779 2756 2625 2797 2701 2645 2625 2704	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2594 Tipple, P. M. 2664 Titterton, E. W. 2604 Tobi, A. C. 2635 Todd, W. M. 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tolansky, S. 2644, 2755 Toll, J. 2333 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian, D. H. 2708 Tomkins, F. S. 2696, 2709 Toome, V. 2552	Vidonar, M	Welker, H
Stone, J. M. Stone, R. G. Stone, R. G. Straateu, W. van Straisser, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranahan, G. Strecker, F. Strect, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O. Stuart, H. A. Stubba, F. J. Stubba, F. J. Stubenrath, K. Stuke, J. Sturm, W. Style, D. W. G. Subrahmanyam, N.	2692 2696 2558 2747 2554 2798 2780 2521 2678 2642 2779 2756 2625 2797 2701 2645 2625 2704	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2594 Tipple, P. M. 2664 Titterton, E. W. 2604 Tobi, A. C. 2635 Todd, W. M. 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tolansky, S. 2644, 2755 Toll, J. 2333 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian, D. H. 2708 Tomkins, F. S. 2696, 2709 Toome, V. 2552	Vidmar, M	Welker, H
stone, J. M.  stone, R. G.  Straaten, W. van  Strässer, C.  Straiker, T. W.  Stracker, F.  Strecker, F.  Streck, R.  Stroh, A. N.  2640,  Struve, O.  Stuart, H. A.  Stubbs, F. J.  Stübbs, F. J.  Stübenrath, K.  Stuke, J.  Sturm, F.  Sturm, F.  Sturm, W.  Style, D. W. G.  Subrahmanyam,  N.  Summers, S. E.  Summers, F. H.	2692 2696 2558 2747 2798 2780 2627 2627 2779 2756 2779 2756 2779 2756 2797 2701 2626 2797 2701 2626 2704 2626 2704 2626 2704 2626 2704 2626 2704 2626 2704 2704 2704 2704 2704 2704 2704 2704	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2594 Tipple, P. M. 2664 Titterton, E. W. 2604 Tobi, A. C. 2635 Todd, W. M. 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tolansky, S. 2644, 2755 Toll, J. 2333 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian, D. H. 2708 Tomkins, F. S. 2696, 2709 Toome, V. 2552	Vidmar, M	Wheeler, J. A. 2535 Wheeler, L. K. 2684 Whinnery, J. R. 2686 White, J. E. 2804 White, M. W. 2524 White, R. S. 2571 Whitman, L. C. 2686 Whitmore, R. L. 2759
stone, J. M.  stone, R. G.  Straateu, W. van  Strässer, C.  Straiker, T. W.  Stracker, F.  Strecker, F.  Streck, R.  Stroh, A. N.  2640,  Struve, O.  Stuart, H. A.  Stubbs, F. J.  Stübbs, F. J.  Stübenrath, K.  Stuke, J.  Sturm, F.  Sturm, F.  Sturm, W.  Style, D. W. G.  Subrahmanyam,  N.  Summers, S. E.  Summers, F. H.	2692 2696 2558 2747 2798 2780 2627 2627 2779 2756 2779 2756 2779 2756 2797 2701 2626 2797 2701 2626 2704 2626 2704 2626 2704 2626 2704 2626 2704 2626 2704 2704 2704 2704 2704 2704 2704 2704	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2594 Tipple, P. M. 2664 Titterton, E. W. 2604 Tobi, A. C. 2635 Todd, W. M. 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tolansky, S. 2644, 2755 Toll, J. 2333 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian, D. H. 2708 Tomkins, F. S. 2696, 2709 Toome, V. 2552	Vidmar, M	Wheeler, J. A 2535 Wheeler, L. K 2684 Whinnery, J. R 2686 White, J. E 2804 White, M. W 2524 White, R. S 2571 Whitman, L. C 2686 Whitmore, R. L. 2759
stone, J. M. stone, R. G. Straaten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranshan, G. Streecker, F. Street, R. Stroh, A. N. Struve, O. Stuart, H. A. Stubbs, F. J. Stubbs, P. H. S. Stübenrath, K. Stuke, J. Sturm, F. Sturm, W. Sturm, F. Sturm, W. Sturm, S. E. Summers, S. E. Summers, S. E. Summers, S. E. Sumtiffe, L. H.	2692 2696 2558 2747 2798 2780 2627 2627 2779 2756 2779 2756 2779 2756 2797 2701 2626 2797 2701 2626 2704 2626 2704 2626 2704 2626 2704 2626 2704 2626 2704 2704 2704 2704 2704 2704 2704 2704	Thomson, C. M., 2637 Thorburn, R., 2625 Thorpe, W. H., 2765 Thorwart, W., 2761 Thum, H., 2702 Tidman, D. A., 2596 Ting, Y., 2679 Tinlot, J., 2594 Tipple, P. M., 2664 Titterton, E. W. 2635 Todd, W. M., 2541 Tokuyasu, K., 2583, 2584 Tolansky, S., 2644, 2755 Toll, J., 2533 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian, D. H., 2708 Tomkins, F. S., 2696, 2709 Toome, V., 2552 Tousey, R., 2786 Townsen, A. A., 2550	Vidmar, M	Wheeler, J. A 2535 Wheeler, L. K 2684 Whinnery, J. R 2686 White, J. E 2804 White, M. W 2524 White, R. S 2571 Whitman, L. C 2686 Whitmore, R. L. 2759
Stone, J. M. Stone, R. G. Stone, R. G. Streaten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Streaker, F. Street, R. Strecker, F. Stroh, A. N. Strucker, G. Strucker, F. Stroh, A. N. Strucker, G. Stuart, H. A. Stubbs, F. J. Stubbs, P. H. S. Stübenrath, K. Stuke, J. Sturm, W. Sturm, W. Sturm, W. Sturm, Sturm, Sturm, Sturm, Sturm, Sturm, Sturm, N. Summers, S. E. Sumner, F. H. Sutoliffe, L. H. Sutor, D. J.	2692 2696 2558 2747 2798 2782 2798 2782 2627 2779 2756 2642 2779 2704 2625 2797 2704 2652 2704 2670 2584 2627 2712	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, Y. 2679 Tinlot, J. 2594 Tipple, P. M. 2664 Titterton, E. W. 2604 Tobi, A. C. 2635 Todd, W. M. 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tolansky, S. 2644, 2755 Toll, J. 2533 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian, D. H. 2708 Tomkins, F. S. 2696, 2709 Toome, V. 2552 Tousey, R. 2786 Townsend, A. A. 2550 Tracy, J. F. 2593	Vidmar, M	Wheeler, J. A 2535 Wheeler, L. K 2684 Whinnery, J. R 2686 White, J. E 2804 White, M. W 2524 White, R. S 2571 Whitman, L. C 2686 Whitmore, R. L. 2759
stone, J. M. stone, R. G. Straaten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranshan, G. Streecker, F. Street, R. Stroh, A. N. Struve, O. Stuart, H. A. Stubbs, F. J. Stubbs, P. H. S. Stübenrath, K. Stuke, J. Sturm, F. Sturm, W. Sturm, F. Sturm, W. Sturm, S. E. Summers, S. E. Summers, S. E. Summers, S. E. Sumtiffe, L. H.	2692 2696 2558 2747 2798 2782 2798 2782 2627 2779 2756 2642 2779 2704 2625 2797 2704 2652 2704 2670 2584 2627 2712	Thomson, C. M., 2637 Thorburn, R., 2625 Thorpe, W. H., 2765 Thorwart, W., 2761 Thum, H., 2702 Tidman, D. A., 2596 Ting, Y., 2679 Tinlot, J., 2594 Tipple, P. M., 2664 Titterton, E. W., 2635 Todd, W. M., 2541 Tokuyasu, K., 2541 Tokuyasu, K., 2541 Tokuyasu, K., 2583, 2584 Tolansky, S., 2644, 2755 Toll, J., 2533 Tollestrup, A. V., 2573 Tomboulian, D. H., 2708 Tomkins, F. S., 2696, 2709 Toome, V., 2552 Tousey, R., 2786 Townsend, A. A., 2550 Tranyen, J. 2702	Vidmar, M	Wheeler, J. A. 2535 Wheeler, L. K. 2684 Whinnery, J. R. 2686 White, J. E. 2804 White, M. W. 2524 White, R. S. 2571 Whitman, L. C. 2686 Whitmore, R. L. 2759 Whittaker, E. J. W. 2636 Wiberg, E. 2569, 2626
stone, J. M. Stone, R. G. Straaten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Strecet, R. Strecker, F. Strect, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O. Stuart, H. A. Stubbs, F. J. Stubbs, F. J. Stübbs, F. J. Stübbs, P. H. S. Stübenrath, K. Stuke, J. Sturm, F. Sturm, F. Sturm, W. Style, D. W. G. Subrahmanyam, N. Summers, S. E. Sumner, F. H. Sutliffe, L. H. Sutor, D. J.	2692 2696 2558 2747 2798 2752 2780 2521 2678 2642 2775 2642 2775 2642 27701 2645 2701 2645 2701 2647 2701 2647 2701 2647 2701 2647 2701 2701 2701 2701 2701 2701 2701 270	Thomson, C. M., 2637 Thorburn, R., 2625 Thorpe, W. H., 2765 Thorwart, W., 2761 Thum, H., 2702 Tidman, D. A., 2596 Ting, Y., 2679 Tinlot, J., 2594 Tipple, P. M., 2664 Titterton, E. W., 2635 Todd, W. M., 2541 Tokuyasu, K., 2541 Tokuyasu, K., 2541 Tokuyasu, K., 2583, 2584 Tolansky, S., 2644, 2755 Toll, J., 2533 Tollestrup, A. V., 2573 Tomboulian, D. H., 2708 Tomkins, F. S., 2696, 2709 Toome, V., 2552 Tousey, R., 2786 Townsend, A. A., 2550 Tranyen, J. 2702	Vidmar, M	Wheeler, J. A. 2535 Wheeler, L. K. 2684 Whinnery, J. R. 2686 White, J. E. 2804 White, M. W. 2524 White, R. S. 2571 Whitman, L. C. 2686 Whitmore, R. L. 2759 Whittaker, E. J. W. 2636 Wibberg, E. 2569, 2626
stone, J. M.  stone, R. G.  Strone, R. G.  Strasten, W. van  Strässer, C.  Straight, W. D.  Straker, T. W.  Strecker, F.  Street, R.  Streck, A. N.  2640,  Struve, O.  Stuart, H. A.  Stubbs, F. J.  Stubbs, P. H. S.  Stübenrath, K.  Stubs, J.  Sturm, W.  Sturm, W.  Sturm, W.  Sturm, F.  Sturm, Sturm, W.  Sturm, F.  Sturmes, F. H.  Stuckiffe, L. H.  Sutor, D. J.  2636,  Sutton, P. M.	2692 2696 2558 2747 2798 2782 2626 2779 2642 2779 2625 2797 2645 2701 2645 2704 2670 2584 2627 2712 2637 2637 2637 2637 2637	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thum, H 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, Y 2679 Tinlot, J 2594 Tipple, P. M. 2664 Titterton, E. W. 2604 Tobi, A. C 2635 Todd, W. M. 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tolansky, S 2583 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian, D. H 2708 Tomkins, F. S. 2709 Toome, V 2708 Toome, V 2785 Tousey, R 2786 Townsend, A. A. 2550 Tracy, J. F 2593 Trappen, vd 2702 Treadwell, W. D. 2665	Vidmar, M	Wheeler, J. A. 2535 Wheeler, L. K. 2684 Whinnery, J. R. 2686 White, J. E. 2804 White, M. W. 2524 White, R. S. 2571 Whitman, L. C. 2686 Whitmore, R. L. 2759 Whittaker, E. J. W. 2636 Wibberg, E. 2569, 2626
stone, J. M.  stone, R. G.  Strone, R. G.  Strasten, W. van  Strässer, C.  Straight, W. D.  Straker, T. W.  Strecker, F.  Street, R.  Streck, A. N.  2640,  Struve, O.  Stuart, H. A.  Stubbs, F. J.  Stubbs, P. H. S.  Stübenrath, K.  Stubs, J.  Sturm, W.  Sturm, W.  Sturm, W.  Sturm, F.  Sturm, Sturm, W.  Sturm, F.  Sturmes, F. H.  Stuckiffe, L. H.  Sutor, D. J.  2636,  Sutton, P. M.	2692 2696 2558 2747 2798 2782 2626 2779 2642 2779 2625 2797 2645 2701 2645 2704 2670 2584 2627 2712 2637 2637 2637 2637 2637	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thorwart, W. 2761 Thum, H 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, Y 2679 Tinlot, J 2594 Tipple, P. M 2664 Tobi, A. C 2635 Todd, W. M 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tolansky, S. 2644, 2755 Toll, J 2533 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian, D. H 2708 Tomkins, F. S. 2696, 2709 Toome, V 2552 Tousey, R 2786 Townsend, A. A. 2550 Tracy, J. F 2593 Trappen, v. d. 2702 Treadwell, W. D. 2665	Vidmar, M	Wheeler, J. A. 2535 Wheeler, L. K. 2684 Whinnery, J. R. 2686 White, J. E. 2804 White, M. W. 2524 White, R. S. 2571 Whitman, L. C. 2686 Whitmore, R. L. 2759 Whittaker, E. J. W. 2636 Wibberg, E. 2569, 2626
stone, J. M.  stone, R. G.  Strone, R. G.  Strasten, W. van  Strässer, C.  Straight, W. D.  Straker, T. W.  Strecker, F.  Street, R.  Streck, A. N.  2640,  Struve, O.  Stuart, H. A.  Stubbs, F. J.  Stubbs, P. H. S.  Stübenrath, K.  Stubs, J.  Sturm, W.  Sturm, W.  Sturm, W.  Sturm, F.  Sturm, Sturm, W.  Sturm, F.  Sturmes, F. H.  Stuckiffe, L. H.  Sutor, D. J.  2636,  Sutton, P. M.	2692 2696 2558 2747 2798 2782 2626 2779 2642 2779 2625 2797 2645 2701 2645 2704 2670 2584 2627 2712 2637 2637 2637 2637 2637	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thorwart, W. 2761 Thum, H 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, Y 2679 Tinlot, J 2594 Tipple, P. M 2664 Tobi, A. C 2635 Todd, W. M 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tolansky, S. 2644, 2755 Toll, J 2533 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian, D. H 2708 Tomkins, F. S. 2696, 2709 Toome, V 2552 Tousey, R 2786 Townsend, A. A. 2550 Tracy, J. F 2593 Trappen, v. d. 2702 Treadwell, W. D. 2665	Vidmar, M	Wheeler, J. A. 2535 Wheeler, L. K. 2684 Whinnery, J. R. 2686 White, J. E. 2804 White, M. W. 2524 White, R. S. 2571 Whitman, L. C. 2686 Whitmore, R. L. 2759 Whittaker, E. J. W. 2636 Wibberg, E. 2569, 2626
stone, J. M. stone, R. G. Strone, R. G. Strasten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranshan, G. Streecker, F. Street, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O. Stuart, H. A. Stubbs, F. J. Stubbs, P. H. S. Stübenrath, K. Stuke, J. Sturm, F. Sturm, W. Sturm, F. Sturm, W. Style, D. W. G. Subrahmanyam, N. Summer, S. E. Sumner, F. H. Sutor, D. J. 2636, Sutton, P. M. Swan, P. Swings, P.	2692 2696 2558 2747 2798 2798 2521 2678 2679 2756 2779 2756 2779 2756 2797 2701 2642 2797 2701 2642 2797 2701 2642 2797 2704 2670 2584 2627 2704	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thorwart, W. 2761 Thum, H 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, Y 2679 Tinlot, J 2594 Tipple, P. M 2664 Tobi, A. C 2635 Todd, W. M 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tolansky, S. 2644, 2755 Toll, J 2533 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian, D. H 2708 Tomkins, F. S. 2696, 2709 Toome, V 2552 Tousey, R 2786 Townsend, A. A. 2550 Tracy, J. F 2593 Trappen, v. d. 2702 Treadwell, W. D. 2665	Vidmar, M	Wheeler, J. A. 2535 Wheeler, L. K. 2684 Whinnery, J. R. 2686 White, J. E. 2804 White, M. W. 2524 White, R. S. 2571 Whitman, L. C. 2686 Whitmore, R. L. 2759 Whittaker, E. J. W. 2636 Wibberg, E. 2569, 2626
stone, J. M. stone, R. G. Strone, R. G. Strasten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranshan, G. Streecker, F. Street, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O. Stuart, H. A. Stubbs, F. J. Stubbs, P. H. S. Stübenrath, K. Stuke, J. Sturm, F. Sturm, W. Sturm, F. Sturm, W. Style, D. W. G. Subrahmanyam, N. Summer, S. E. Sumner, F. H. Sutor, D. J. 2636, Sutton, P. M. Swan, P. Swings, P.	2692 2696 2558 2747 2798 2798 2521 2678 2679 2756 2779 2756 2779 2756 2797 2701 2642 2797 2701 2642 2797 2701 2642 2797 2704 2670 2584 2627 2704	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thorwart, W. 2761 Thum, H 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, Y 2679 Tinlot, J 2594 Tipple, P. M 2664 Tobi, A. C 2635 Todd, W. M 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tolansky, S. 2644, 2755 Toll, J 2533 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian, D. H 2708 Tomkins, F. S. 2696, 2709 Toome, V 2552 Tousey, R 2786 Townsend, A. A. 2550 Tracy, J. F 2593 Trappen, v. d. 2702 Treadwell, W. D. 2665	Vidmar, M	Wheeler, J. A. 2535 Wheeler, L. K. 2684 Whinnery, J. R. 2686 White, J. E. 2804 White, M. W. 2524 White, R. S. 2571 Whitman, L. C. 2686 Whitmore, R. L. 2759 Whittaker, E. J. W. 2636 Wibberg, E. 2569, 2626
stone, J. M. stone, R. G. Strone, R. G. Strasten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranshan, G. Streecker, F. Street, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O. Stuart, H. A. Stubbs, F. J. Stubbs, P. H. S. Stübenrath, K. Stuke, J. Sturm, F. Sturm, W. Sturm, F. Sturm, W. Style, D. W. G. Subrahmanyam, N. Summer, S. E. Sumner, F. H. Sutor, D. J. 2636, Sutton, P. M. Swan, P. Swings, P.	2692 2696 2558 2747 2798 2798 2521 2678 2679 2756 2779 2756 2779 2756 2797 2701 2642 2797 2701 2642 2797 2701 2642 2797 2704 2670 2584 2627 2704	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2594 Tipple, P. M. 2664 Titterton, E. W. 2604 Tobi, A. C. 2635 Todd, W. M. 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tollansky, S. 2644, 2755 Toll, J 2533 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian, D. H. 2708 Tomkins, F. S. 2709 Toome, V. 2552 Tousey, R. 2766 Townsend, A. A. 2550 Tracy, J. F. 2593 Trappen, v. d. 2702 Treadwell, W. D. 2565 Tredgold, R. H. 2677 Trees, R. E. 2708 Treiman, S. B. 2576	Vidmar, M	Wheeler, J. A. 2535 Wheeler, L. K. 2684 Whinnery, J. R. 2686 White, J. E. 2804 White, M. W. 2524 White, R. S. 2571 Whitman, L. C. 2686 Whitmore, R. L. 2759 Whittaker, E. J. W. 2636 Wibberg, E. 2569, 2626
stone, J. M.  stone, R. G.  Strone, R. G.  Strasten, W. van  Strässer, C.  Straight, W. D.  Straker, T. W.  Strecker, F.  Street, R.  Streck, A. N.  2640,  Struve, O.  Stuart, H. A.  Stubbs, F. J.  Stubbs, P. H. S.  Stübenrath, K.  Stubs, J.  Sturm, W.  Sturm, W.  Sturm, W.  Sturm, F.  Sturm, Sturm, W.  Sturm, F.  Sturmes, F. H.  Stuckiffe, L. H.  Sutor, D. J.  2636,  Sutton, P. M.	2692 2696 2558 2747 2798 2798 2521 2678 2679 2756 2779 2756 2779 2756 2797 2701 2642 2797 2701 2642 2797 2701 2642 2797 2704 2670 2584 2627 2704	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thorwart, W. 2761 Thum, H 2702 Tidman, D. A. 2596 Ting, Y 2679 Tinlot, J 2594 Tipple, P. M 2664 Tobi, A. C 2635 Todd, W. M 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tolansky, S. 2644, 2755 Toll, J 2533 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian, D. H 2708 Tomkins, F. S. 2696, 2709 Toome, V 2552 Tousey, R 2786 Townsend, A. A. 2550 Tracy, J. F 2593 Trappen, v. d. 2702 Treadwell, W. D. 2665	Vidmar, M	Wheeler, J. A. 2535 Wheeler, L. K. 2684 Whinnery, J. R. 2686 White, J. E. 2804 White, M. W. 2524 White, R. S. 2571 Whitman, L. C. 2686 Whitmore, R. L. 2759 Whittaker, E. J. W. 2636 Wiberg, E. 2569, 2626
stone, J. M. stone, R. G. Strone, R. G. Strasten, W. van Strässer, C. Straight, W. D. Straker, T. W. Stranshan, G. Streecker, F. Street, R. Stroh, A. N. 2640, Struve, O. Stuart, H. A. Stubbs, F. J. Stubbs, P. H. S. Stübenrath, K. Stuke, J. Sturm, F. Sturm, W. Sturm, F. Sturm, W. Style, D. W. G. Subrahmanyam, N. Summer, S. E. Sumner, F. H. Sutor, D. J. 2636, Sutton, P. M. Swan, P. Swings, P.	2692 2696 2558 2747 2798 2798 2521 2678 2679 2756 2779 2756 2779 2756 2797 2701 2642 2797 2701 2642 2797 2701 2642 2797 2704 2670 2584 2627 2704	Thomson, C. M. 2637 Thorburn, R. 2625 Thorpe, W. H. 2765 Thorwart, W. 2761 Thorwart, W. 2761 Thum, H. 2702 Tidman, D. A. 2594 Tipple, P. M. 2664 Titterton, E. W. 2604 Tobi, A. C. 2635 Todd, W. M. 2541 Tokuyasu, K. 2583, 2584 Tollansky, S. 2644, 2755 Toll, J 2533 Tollestrup, A. V. 2573 Tomboulian, D. H. 2708 Tomkins, F. S. 2709 Toome, V. 2552 Tousey, R. 2766 Townsend, A. A. 2550 Tracy, J. F. 2593 Trappen, v. d. 2702 Treadwell, W. D. 2565 Tredgold, R. H. 2677 Trees, R. E. 2708 Treiman, S. B. 2576	Vidmar, M	Wheeler, J. A. 2535 Wheeler, L. K. 2684 Whinnery, J. R. 2686 White, J. E. 2804 White, M. W. 2524 White, R. S. 2571 Whitman, L. C. 2686 Whitmore, R. L. 2759 Whittaker, E. J. W. 2636 Wibberg, E. 2569, 2626

Wiese, H	2796	Wilson, A. J. C.,	2637	Wolfson, J. L.	2614	Wyckoff,	
Wiester, H J		Wilson, C. R	2669	Wolkers, G. J.		R. W. G	
Wiig, E. O	2607	Wilson, J. G.	2596	2559,		Wyeth, C. W	
		Wilson, N. L.		Woll, J. W. jr	2536		
A. van	2525	Wilson, R. 2605,		Wood, J. L.	2561	Yakel, H. L. jr	2637
Wiles, D. R.		Windisch, F.	2775	Woodruff, E. P.,		Yates, C. G.	2683
Wilkinson, D. H.		Wintersberger,		Woodruff, J. F.		Yates, J. G	2683
Willard, J. E		К.		Woodruff, R. W.		Yu, Y. P.	2682
			2720	Woodward, L. A.		Yuan, L. C. L.	2595
jr		Wirtz, K. 2582,		Woolard, G. P.	2790	1 444, 21 01 311 ,	-0,0
Williams, C. L.		Wise, M. E.	2528	Woolf, W. E.	2646	Zacutti, A	2582
Williams, D		Witmer, E. E.	2601	Woolley, J. C.	2678	Zamansky, M.	2526
2694,		Wohlfarth, E. P.		Worlock, R. M.	2573	Zeeman, P. B.	2713
2706,		Wohlfarth-		Wright, K. O	2783	Ziebart, E.	2553
Williams, F. C.		Bottermann,		Wright, W. B.	2637	Zimmermann,	2000
Williams, J. E.			2762	Wrinch, D.	2762	W 2531,	2540
Williams, R. C.		Wolf, F.	2517	Wu, TY.	2536	Zipf, T. F	2696
Williams, R. W.			2748		2741		2778
		Wolf, H.		Wüster, HO		Zirin, H.	2744
Williams, W. E.			2630	Wulff, V. J.	2766	Zito, R. jr	
Willimason,		Wolfe, R. N	2703	2767,		Zolki, T. P.	2561
G. K.		Wolfframm,		Wunderlich,		Zumstein, R. V	2706
Willis, B. T. M.	2638	B. M	2542	J. A	2635	Zwietering, P	2645

Redaktion und verantwortlich für den Inhalt: Oberregierungsrat Dr. Hermann Ebert. Anschrift der Redaktion: Braunschweig, Bundesallee 100, Fernsprecher: Braunschweig 205 21 und Prof. Dr. Michael Schön. Anschrift der Redaktion: Moshach/Baden, Am Hardberg 15, Fernsprecher: Moshach 447. Verlag: Friedr. Vieweg & Sohn, Braunschweig, Burgplatz 1, Fernruf: 221 84/85, Postscheckkonto: Hannover Nr. 227. Bezugspreis: Jahresabonnement ausschließlich Register DM 84,—. Die Physikalischen Berichte erscheinen monatlich. Abbestellungen können nur bis vier Wochen vor Quartalsende anerkannt werden, anderafalls wird das folgende Quartal noch geliefert.

